

th. 0.

24.

8.

Digitalizálta
a Magyar Tudományos Akadémia Könyvtár
és Információs Központ



É R T E K E Z É S E K
A M A T H E M A T I K A I T U D O M Á N Y O K K Ö R É B Ő L.

KIADJA A MAGYAR TUDOMÁNYOS AKADÉMIA.

A III. OSZTÁLY RENDELETÉBŐL

SZERKESZTI

SZABÓ JÓZSEF

OSZTÁLYTITKÁR.

VIII. KÖTET. X. SZÁM. 1881.

A

HAMILTON-FÉLE RENDSZEREK

ÉS AZ

ELSŐRENDŰ PARCIAÁLIS DIFFERENCIÁLEGYENLETEK

ÁLTALÁNOS ELMÉLETE.

SZÉKFOGLALÓ ÉRTEKEZÉS

KÖNIG GYULA

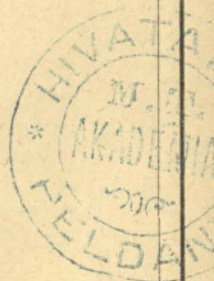
L. TAGTÓL.

— Ára 50 kr. —

BUDAPEST, 1881.

A M. TUD. AKADÉMIA KÖNYVKIADÓ-HIVATALA.

(Az akadémia épületében.)



A

HAMILTON-FÉLE RENDSZEREK

ÉS AZ

ELSŐRENDŰ PARCZIÁLIS DIFFERENCZIÁLEGYENLETEK

ÁLTALÁNOS ELMÉLETE.

SZÉKFOGLALÓ ÉRTEKEZÉS

KÖNIG GYULA

L. TAGTÓL.

(Előadta a III. osztály ülésén 1880. decz. 13-án.)

BUDAPEST, 1881.

A M. TUD. AKADEMIA KÖNYVKIADÓ-HIVATALA.

(Az Akadémia épületében.)

A Hamilton-féle rendszerek és az elsőrendű parciális differenciál-egyenletek általános elmélete.

A magyar tud. akadémia utolsó nagygyűlése alkalmával, elnézéssel bírálva eddigi működésemet, fölvelt levelező tagjai sorába. Engedje meg a t. akadémia, hogy midőn e kitüntetésért hálás köszönetet mondok, egyszersmind élve a reám ruházott joggal, egy szaktárgyam körébe vágó dolgozatomat e helyen előterjeszsem.

E dolgozat a Hamilton-féle rendszerek és az általános elsőrendű parciális differenciál-egyenlet integrációját tárgyalja, még pedig az integráció folyamatára vonatkozó részek rendszeres áttekintését adja. Az ilyen — az előzményeket is magában foglaló — monographia alakját választottam, a helyett, hogy csupán saját vizsgálataimat, az eddigi szakirodalom teljes ismerete nélkül meg nem érthető töredékekben foglalnám össze. Mentsen ki ama körülmény, hogy az általam bevezetett módszerek alapján a tárgyalásnak lényeges egyszerűsítése történik, és így csak néhány oldal hozzátoldására volt szükségem, midőn az elméletet olyan fogalmazásban kívántam kifejteni, mely a differenciál és integrálszámítási kézikönyvekben foglaltatni szokott anyagon kívül más előzményeket nem követel. Szemben az eddig szükségelt terjedelmes segédelméletekkel, az ily egyszerűsítés — mellőzve az új eredményeket — magában is nem csekély jelentőségű, midőn az analysis oly fontos fejezetéről van szó, mely — hogy példát említsek — magában foglalja mindazon dinamikai problémákat, melyekre nézve érvényes a Hamilton-féle elv, valamint minden egyszerű integrál variációjára vonatkozó föladatot,

melyben a variálandó függvények száma tetszőleges, de az elsőnél magasabb differenciálhányadosaik nem foglaltatnak.

Bevezetésül az *első fejezetben* a *quadraturák* föladatát, vagy más szóval az ú. n. teljes differenciálok integrációját tárgyalom, nem annyira azért, mert e rég ismeretes dolgok a tárgyalandó általános feladatok legegyszerűbb speciális esetét adják, hanem leginkább, hogy a később folyton alkalmazandó módszereket lehető egyszerű példán bemutathassam. Amaz új elv, melynek alkalmazása az értekezésben folyton ismétlődik, általános fogalmazásban a következő:

Ha egy és ugyanazon függvény meghatározására több parciális differenciál-egyenletünk van, és ezek az egyenletek egyáltalában lehetségesek együtt, akkor az összes egyenletek — az első kivételével — csak a függvény kezdőértékét szorítják meg; és az első egyenlet minden integrálja, melyben a kezdőértéket e megszorításnak megfelelőleg választottuk, integrálja egyszersmind az egész rendszernek.

Ugyanez az elv a *második fejezetben* a Mayer által először bevezetett ú. n. *föltétlenül integrálható rendszereknek* megoldására szolgáltat új és egyszerű eljárást. E rendszerek tulajdonképen az elsőrendű totál differenciálegyenlet rendszereknek egy egész sorozatából állanak, melyekben a meghatározandó függvények több független változót tartalmaznak, még pedig úgy, hogy minden egyes differenciálegyenlet-rendszerben csak egy-egy szerint történik differenciálás, míg a többiek csak mint paraméterek szerepelnek.

A *harmadik fejezet* most már a *Hamilton-féle rendszerek teljes integrációját* adja. Ismeretes, hogy e probléma megoldására direkt módszer eddig nem volt, hanem a Hamilton-féle rendszer megoldása egy parciális differenciál-egyenletétől tétetett függővé. Az itt elért eredmények részletes elemzésére vonatkozólag az értekezés szövegére utalva, itt csak annyit jegyzek még meg, hogy ezzel együtt az általános elsőrendű parciális differenciál-egyenlet integrációjára is új módszert nyertünk, mely a legegyszerűbb Mayer és Lie-félekkel egyenlő számú alapoperációt követel.

A *negyedik fejezetben* mindenekelőtt a Jacobi-Hamilton-féle elméletet adom elő, Mayer módosításaitól csak néhány

alárendelt pontban eltérve. Ez elmélet tudvalevőleg a Hamilton-féle rendszer és az általános elsőrendű parciális differenciál-egyenlet ama kapcsolatát adja, mely szerint az egyik probléma megoldásából teljesen végezhető műveletek segítségével a másikat nyerhetni. — Ebből az elméletből azután új következtetéseket vonok, melyek szerint az adott egyenletek alakjából láthatni, hogy mikor redukálható a Hamilton-féle rendszer integrációja alsóbb rendű problémára, vagy a mi — csak más fogalmazásban — ugyanaz a kérdés, mikor nyerhető egy parciális differenciál-egyenlet integrációja egy másikéből, melynek az eredetinel egyszerűbb alkata van.

Az ötödik fejezet végre az elsőrendű parciális differenciál-egyenletek simultán rendszerét tárgyalja.

Ily módon e dolgozat az ide tartozó alakok integrációjára vonatkozólag a teljes eredményeket adja; más alkalommal a tárgyalást azonban még más szempontból folytatni szándékozom. A megfejtendő kérdés itt a Hamilton-féle rendszer első integráljainak kapcsolata lesz, a minőnek egy esete p. a dynamikában szereplő Jacobi-Poissonféle tétel. Az ide vonatkozó módszerek alapgondolatát a harmadik fejezet végén már jellemeztem.

I.

TISZTA QUADRATURÁK.

I. — A legegyszerűbb probléma a differenciál-egyenletek elméletében valamely n változót tartalmazó függvény meghatározását követeli, midőn e függvény differenciálhányadosai a különböző változók szerint adva vannak. E probléma megoldása rég ismeretes és tudvalevőleg csak közönséges integrációk kivitelét kívánja, ellentétben az általánosabb differenciálegyenletekkel, melyeknek megoldása csak ujonnan értelmezendő operációk segítségével eszközölhető. Ha itt ezt az ismeretes problémát újból tárgyalom, ez csak azért történik, hogy a következőkben folyton használandó új módszert először egyszerűbb példán lehető világosan bemutassam.

Legyen tehát z az ismeretlen függvény, x_1, x_2, \dots, x_n az n független változó, végre X_1, X_2, \dots, X_n az $x_1 \dots x_n$ bizonyos adott függvényei; akkor problémánk abból áll, hogy a

$$\begin{aligned} \frac{\partial z}{\partial x_1} &= X_1, \quad \frac{\partial z}{\partial x_2} = X_2, \dots \\ \dots \quad \frac{\partial z}{\partial x_i} &= X_i, \dots, \quad \frac{\partial z}{\partial x_k} = X_k, \dots \\ \dots, \quad \frac{\partial z}{\partial x_n} &= X_n \end{aligned} \quad (1.)$$

adatokból a z függvényt meghatározzuk. A probléma, mint ismeretes, nem mindig lehetséges, hanem csak, ha — a mint ezt kifejezni szokásos — az X_1, \dots, X_n az *integrabilitás feltételeit* kielégítik. Ha ugyanis p. a második sorban álló egyenletek közül az első x_k , a másodikat x_i szerint differenciáljuk, a $\frac{\partial^2 z}{\partial x_i \partial x_k}$ két különböző kifejezését nyerjük, mely egyenlő tar-

tozik lenni. Minthogy i és k két tetszőleges számot jelenthetnek az $1, 2, \dots, n$ sorozatból, ez mindössze $\frac{n(n-1)}{2}$ föltételt ad. E föltételek közös alakja:

$$\frac{\partial X_i}{\partial x_k} = \frac{\partial X_k}{\partial x_i}; \quad (2.)$$

$$(i, k = 1, 2, 3, \dots, n).$$

E föltételek a probléma lehetőségére *szükségesek*; de egyszersmind *elegendők* is, azaz, ha e föltételek ki vannak elégitve, mindig lehet oly z függvényt találni, minőt a föladat követel. Ennek bebizonyítása egyszerűen az által történik, hogy ekkor a z -t valóban kiszámítjuk.

Áttérünk e kiszámításra, még pedig először a legegyszerűbb esetben, ha a változók száma kettő.

Két független változó esete.

2. — Legyen most adva a következő két egyenlet:

$$\frac{\partial z}{\partial x_1} = X_1, \quad \frac{\partial z}{\partial x_2} = X_2;$$

ekkor csak egy integrabilitási föltétellehez van kötve a föladat lehetősége és ez:

$$\frac{\partial X_1}{\partial x_2} = \frac{\partial X_2}{\partial x_1}.$$

Ha csak az első egyenlet volna kielégítendő, akkor a megfelelő z -értéket tústént fölirhatnók és ez lenne:

$$z = \int_{x_1^0}^{x_1} X_1 \partial x_1 + \varphi(x_2)$$

hol $\varphi(x_2)$ nem egyéb, mint a z -nek szabadon választható, ú. n. kezdő értéke, azaz a melyet nyer, ha benne x_1 helyébe a kiinduló ponttól választott, különben tetszőleges x_1^0 számértéket teszszük. A második egyenlet miatt azonban a $\varphi(x_2)$ többé nem választható szabadon; a megszorítás módja meghatározható az által, hogy ebben x_1 helyébe a kezdő értéket x_1^0 -ot

teszszük, és e helyettesítést X_2 -ben az által jelöljük, hogy ehhez az x_1 mutatóját, az 1-et fölül hozzá illesztjük. Lesz ez által:

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x_2} = X_2^{(1)}$$

vagyis

$$\varphi = \int_{x_2^0}^{x_2} X_2^{(1)} \partial x_2 + C$$

A φ e meghatározása azonban még nem volna elégséges, mert hiszen a második egyenlet csak akkor volna kielégítve, ha x_1 helyébe a kezdőérték x_1^0 jön; de teljes lesz, hogyha kimutatjuk, hogy

$$\frac{\partial z}{\partial x_2} = X_2$$

az x_1 változása mellett nem is változtatja értékét; ha tehát $x_1 = x_1^0$ -nál eltűnik, mindig 0 marad. Ezt bebizonyítjuk, ha x_1 szerint differenciálunk, és a differenciálhányadosról kimutatjuk, hogy zérus. Ez pedig valóban:

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x_1 \partial x_2} - \frac{\partial X_2}{\partial x_1} = 0$$

ha csak z az első differenciál-egyenletnek tesz eleget és az integrabilitási föltétel ki van elégítve.

E szerint a probléma megoldását a következő alakban nyerjük:

$$z = \int_{x_1^0}^{x_1} X_1 \partial x_1 + \int_{x_2^0}^{x_2} X_2^{(1)} \partial x_2 + C$$

3. — A z -re nyert alak itt még két egyszerű integrációt követel. — Nem találom sehol föltüntetve, hogy ebből egyszerűen a változók transformációja által *oly alakra térhetünk, melyben csak egy integráció kívántatik.*

Ha X_2 oly speczialis alakú, hogy az $x_1 = x_1^0$ helyettesítés $X_2^{(1)} = 0$ -t adna, a második integrál elesik, és z egy integrál által van adva.

Más szóval, ez akkor történik, ha a z kezdő értékének $x_1 = x_1^0$ mellett az x_2 -től is független állandót választhatok.

Ezt mindig el lehet érni, ha az x_2 helyett a következő egyenlet segítségével:

$$x_2 - x_2^0 = (x_1 - x_1^0) y_2$$

új változót vezetünk be, hol x_1^0 és x_2^0 tetszőleges számértékek. A transformációnál szem előtt kell tartani, hogy y_2 az x_1 -et és x_2 -öt is tartalmazza.

Legyen z -nek a transformáció által nyert alakja u , akkor:

$$\frac{\partial z}{\partial x_1} = \frac{\partial u}{\partial x_1} + \frac{\partial u}{\partial y_2} \frac{\partial y_2}{\partial x_1},$$

$$\frac{\partial z}{\partial x_2} = \frac{\partial u}{\partial y_2} \frac{\partial y_2}{\partial x_2}.$$

$$\text{Minthogy pedig: } \frac{\partial y_2}{\partial x_1} = - \frac{x_2 - x_2^0}{(x_1 - x_1^0)^2},$$

$$\frac{\partial y_2}{\partial x_2} = \frac{1}{x_1 - x_1^0},$$

továbbá lesz, ha még $\frac{\partial z}{\partial x_1}$ és $\frac{\partial z}{\partial x_2}$ értékeit is behelyettesítjük, ezekben a transformációt bevezetettnek tekintve:

$$\frac{\partial u}{\partial x_1} - \frac{\partial u}{\partial y_2} \frac{x_2 - x_2^0}{(x_1 - x_1^0)^2} = X_1,$$

$$\frac{\partial u}{\partial y_2} = (x_1 - x_1^0) X_2;$$

azaz végre az u parciális differenciálhányadosai:

$$\frac{\partial u}{\partial x_1} = X_1 + y_2 X_2,$$

$$\frac{\partial u}{\partial x_2} = (x_1 - x_1^0) X_2,$$

és ebből valóban u -t egy integrál segítségével lehet kifejezni:

$$u = \int_{x_1^0}^{x_1} (X_1 + y_2 X_2) \partial x_1 + C;$$

mert $\frac{\partial u}{\partial x_2}$ eltűnik, ha benne az $x_1 = x_1^0$ helyettesítést végezzük.

4. — Az x_1^0 és x_2^0 szabadon választható számértékek; ezeket egyes problémában valóban adott számoknak, hacsak lehet 0-nak fogjuk venni. »Ha csak lehet« — úgy mondom, mert a szabad választást egy körülmény mégis megszorítja, melyet csak teljesség kedvéért említek még, ámbár a dolog mint mindenütt, hol függvény határozott integrál alakjában lesz fölírva, magától értendő.

Nem vehetők ugyanis azok az x_1^0 és x_2^0 értékek, melyek X_1 vagy X_2 -be helyettesítve, végtelent adnak: mert akkor oly értékek ezek, melyekre nézve z is végtelen lesz. — Természetes, hogy midőn z -t határozott egészlet által akarjuk kifejezni, ezektől nem szabad kiindulni, mert ezek az egyetlen pontok, melyekben z különben tetszőleges kezdőértéke korlátozva van.

Három és több változó esete.

5. — Ha a meghatározandó függvény több, mint két változót tartalmaz, az előadott módszer e számot n -ről $n-1$ -re redukálja s így most is a függvény végalakját szolgáltatja.

A probléma most egész általánosságban az 1.) alatti egyenletrendszer által van jellemezve. Ismét szükséges, hogy z mindenekelőtt eleget tegyen az első egyenletnek.

$$\frac{\partial z}{\partial x_1} = X_1,$$

és ebből z számára a következő alakot nyerjük:

$$z = \int_{x_1^0}^{x_1} X_1 \partial x_1 + \varphi(x_2, x_3, \dots, x_n)$$

Ha *csak* az első egyenlet volna kielégítendő, akkor a φ alakja egész tetszőleges maradhatna; de így a következő egyenletek erre vonatkozólag új megszorításokat adnak. Mindenek előtt szükséges, hogy ezek az egyenletek fönnálljanak, ha x_1 helyébe x_1^0 -ot teszünk. Ismét ki fog tűnni, hogy a φ -nek ily módon történt megszorítása elégséges is. Ha x_1 helyébe x_1^0 jó, a z -ből ismét elesik az első tag, mely az integrál jelét tartal-

mazza, és a φ meghatározására a következő egyenleteket nyerjük:

$$\begin{aligned}\frac{\partial \varphi}{\partial x_2} &= X_2^{(1)} \\ \frac{\partial \varphi}{\partial x_3} &= X_3^{(1)} \\ &\vdots \\ \frac{\partial \varphi}{\partial x_n} &= X_n^{(1)}\end{aligned}\quad (3.)$$

ha az X mellé rakott felső index, az 1 megint jelenti, hogy x_1 helyébe x_1^0 , a kezdő érték teendő.

Más oldalról, a φ e meghatározása elégséges is, ha ugyanis p.

$$\frac{\partial z}{\partial x_i} = X_i$$

az x_1 egy értékénél eltűnik, akkor az x_1 minden értékénél 0 lesz; föltéve ugyanis, hogy az X -ek az integrabilitás föltételeinek eleget tesznek. Akkor ugyanis e kifejezés differenciálhányadosa x_1 szerint

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x_1 \partial x_i} - \frac{\partial X_i}{\partial x_1}$$

mindig zérus lesz, mert z az első egyenlet szerint

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x_1 \partial x_i} = \frac{\partial X_1}{\partial x_i}$$

és ez az integrabilitási föltétel értelmében egyenlő a levonandó $\frac{\partial X_i}{\partial x_1}$ -el.

Most már csak a φ -t kell a 3. alatti rendszerből meghatározni; ez ép olyan természetű probléma, mint az eredeti, (1.), csakhogy benne a független változók száma egygyel alábbszállt. Lesz tehát ismét az első egyenletből:

$$\varphi = \int_{x_1^0}^{x_1} X_2^{(1)} \partial x_2 + \psi(x_3, \dots, x_n).$$

A többi egyenlet a már is bebizonyított és alkalmazott elv alapján csak a ψ , a φ kezdő értékének meghatározására szolgálnak és szabad bennük x_2 helyébe az előbb említett korlátok közt tetszőleges x_2^0 számértéket tenni. De ez által φ -ből ψ lesz és így ezek az egyenletek

$$\frac{\partial \psi}{\partial x_3} = X_3^{(2)},$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial x_4} = X_4^{(2)},$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial x_n} = X_n^{(2)}$$

hol az X -ek mellé tett felső index, a 2 azt jelenti, hogy az első két változó x_1 és x_2 helyébe a tetszőleges x_1^0 és x_2^0 kezdő értékek jutottak. Így most megint

$$\psi = \int_{x_3^0}^{x_3} X_3^{(2)} \partial x_3 + X(x_4 \dots x_n).$$

Így lejutunk végre oly integrációig, melyben az integrálás változóján kívül más változó elem már nincs, a függvény tetszőleges kezdőértéke egyszerűen tetszőleges állandó. De ezzel a keresett z függvényre nézve a kész végképletet nyertük és ez:

$$\begin{aligned} z = & \int_{x_1^0}^{x_1} X_1 \partial x_1 + \int_{x_2^0}^{x_2} X_2^{(1)} \partial x_2 + \int_{x_3^0}^{x_3} X_3^{(2)} \partial x_3 + \dots \\ & \dots + \int_{x_{n-1}^0}^{x_{n-1}} X_{n-1}^{(n-2)} \partial x_{n-1} + \int_{x_n^0}^{x_n} X_n^{(n-1)} \partial x_n + C. \end{aligned} \quad (4.)$$

hol $X_k^{(k-1)}$ általánosságban azt az értéket jelenti, mely X_k -ből keletkezik, ha benne az x_1, \dots, x_{k-1} -t fölcseréljük e változók kezdőértékeivel az $x_1^0, x_2^0, \dots, x_{k-1}^0$ számértékekkel.

6. — Ezen az ismeretes alakon azonban ismét lényeges egyszerűsítést végezhetünk. T. i. épen úgy, mint az előbb tárgyalt egyszerűbb esetben a változók transformációja által elérhetjük, hogy az itt követelt, számra nézve n integráció helyett csak egyet kell végezni.

Ez megtörténik, ha X_2, X_3, \dots, X_n mind olyan függvény, hogy az $x_1 = x_1^0$ helyettesítés mellett eltűnik; ebben a speciális esetben minden integrál az első kivételével 0 és egyszerűen:

$$z = \int_{x_1^0}^{x_1} X_1 \partial x_1 + C.$$

Ez ismét annyit jelent, hogy a z függvény kezdőértékét ($x_1 = x_1^0$ mellett), melyet a 2-ik \dots n -edik egyenlet tetszőleges voltában megszorít, szabad az x_2, \dots, x_n -től független állandónak venni.

Ezt mindig el lehet érni, ha a következő transformáció segítségével

$$x_2 - x_2^0 = (x_1 - x_1^0) y_2,$$

$$x_3 - x_3^0 = (x_1 - x_1^0) y_3,$$

$$\vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots$$

$$x_n - x_n^0 = (x_1 - x_1^0) y_n,$$

az $x_2 \dots x_n$ változókat $y_2 \dots y_n$ -nel fölcseréljük.

Legyen z -nek e transformáció által nyert alakja u , akkor tekintetbe véve, hogy y_2, y_3, \dots mostan x_2 és x_1 -et, x_3 és x_1 -et s u. t. tartalmazza, lesz:

$$\frac{\partial z}{\partial x_1} = \frac{\partial u}{\partial x_1} + \frac{\partial u}{\partial y_2} \frac{\partial y_2}{\partial x_1} + \frac{\partial u}{\partial y_3} \frac{\partial y_3}{\partial x_1} + \dots + \frac{\partial u}{\partial y_n} \frac{\partial y_n}{\partial x_1},$$

$$\frac{\partial z}{\partial x_2} = \frac{\partial u}{\partial y_2} \frac{\partial y_2}{\partial x_2},$$

$$\vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots \quad \vdots$$

$$\frac{\partial z}{\partial x_n} = \frac{\partial u}{\partial y_n} \frac{\partial y_n}{\partial x_n}$$

Minthogy pedig:

$$\begin{aligned}\frac{\partial y_2}{\partial x_1} &= -\frac{x_2 - x_2^0}{(x_1 - x_1^0)^2}, & \frac{\partial y_2}{\partial x_2} &= \frac{1}{x_1 - x_1^0}, \\ \frac{\partial y_3}{\partial x_1} &= -\frac{x_3 - x_3^0}{(x_1 - x_1^0)^2}, & \frac{\partial y_3}{\partial x_3} &= \frac{1}{x_1 - x_1^0}, \\ & \dots & & \dots\end{aligned}$$

vége, ha a $\frac{\partial z}{\partial x_1}, \frac{\partial z}{\partial x_2}, \dots$ értékeit is helyettesítjük, ezekben a transformációt elvégzettnek tekintve, az u parciális differenciálhányadosai számára a következőket nyerjük:

$$\begin{aligned}\frac{\partial u}{\partial x_1} &= X_1 + y_2 X_2 + y_3 X_3 + \dots + y_n X_n, \\ \frac{\partial u}{\partial y_2} &= (x_1 - x_1^0) X_2, \\ & \dots \\ \frac{\partial u}{\partial y_n} &= (x_1 - x_1^0) X_n,\end{aligned}$$

és ebből most már *egy egyetlen integrál segítségével fejezhető ki* az u függvény:

$$u = \int_{x_1^0}^{x_1} (X_1 + y_2 X_2 + \dots + y_n X_n) \partial x_1 + C,$$

a kiszámított u -ból pedig, visszafelé végezve a transformációt, ismét visszatérünk z -hez.

II.

FÖLTÉTLENÜL INTEGRÁLHATÓ
DIFFERENCIÁLEGYENLET-RENDSZEREK.

I. — A megelőző fejezetben tárgyalt probléma általánosításával van dolgunk, ha föltételezzük, hogy az ismeretlen függvény parciális differenciálhányadosainak kifejezésében nemcsak a független változók sora, hanem maga az ismeretlen függvény is föllép. E föladat csak a fogalmazásban különbözik az ú. n. több változót tartalmazó totál differenciálegyenletek integrációjának kérdésétől. *) A megoldás pontosan az előbbi fejezetben kifejtett gondolatmenet alapján történhetik, csak hogy a szorosabb értelemben vett integráció (quadratura) helyébe mindenkor elsőrendű közönséges differenciálegyenlet integrációja lép. Hogy itt is bizonyos transzformációk kivitele után mindenkor csak egy integráció végzendő, azt *Du Bois-Reymond* mutatta ki először. (*Crelle-féle Journal*, 70. köt. p. 312.)

A helyett, hogy azonban e rendszereket külön tárgyalnók, mindjárt egy lépéssel tovább mehetünk az általánosításban az által, hogy az ismeretlen függvények számát is tetszőlegesen nagyobbítjuk. Ekkor az ú. n. föltétlenül integrálható differenciálegyenlet-rendszereket nyerjük, melyeknek első tárgyalása *A. Mayer*-től való. (*Math. Annalen*, V. köt. p. 446.)

*) E »totál differenciálegyenlet«:

$$dz = Pdx + Qdy$$

csak rövidített kifejezése annak, hogy:

$$\frac{\partial z}{\partial x} = P, \quad \frac{\partial z}{\partial y} = Q.$$

maga 1-től m -ig mehet, az ily módon nyert *integrabilitási föltételek száma* :

$$\frac{mn(n-1)}{2}.$$

E föltételek levezetése eddig csak azt mutatja, hogy *szükségesek*; hogy e föltételek egyszersmind a probléma megfejtésére *elégsek*, azt a számítás menete, mely a z függvényeket valóban megadja, maga mutatja.

Ha tekintetbe vesszük, hogy az X -ek a független változókat nemcsak explicite tartalmazzák, hanem implicite a z -kben is, akkor a 2.) alatti föltételek részletesebben így írhatók :

$$\begin{aligned} & \frac{\partial X_{ik}}{\partial x_l} + \frac{\partial X_{ik}}{\partial z_1} \frac{\partial z_1}{\partial x_l} + \frac{\partial X_{ik}}{\partial z_2} \frac{\partial z_2}{\partial x_l} + \dots + \frac{\partial X_{ik}}{\partial z_m} \frac{\partial z_m}{\partial x_l} = \\ & = \frac{\partial X_{il}}{\partial x_k} + \frac{\partial X_{il}}{\partial z_1} \frac{\partial z_1}{\partial x_k} + \frac{\partial X_{il}}{\partial z_2} \frac{\partial z_2}{\partial x_k} + \dots + \frac{\partial X_{il}}{\partial z_m} \frac{\partial z_m}{\partial x_k}, \end{aligned}$$

vagy, ha a z -k differenciálhányadosainak értékeit ismét az eredeti rendszerből vesszük és rövidség kedvéért összegezési jelt használunk :

$$\frac{\partial X_{ik}}{\partial x_l} - \frac{\partial X_{il}}{\partial x_k} + \sum_{q=1}^{q=m} \left(\frac{\partial X_{ik}}{\partial z_q} X_{ql} - \frac{\partial X_{il}}{\partial z_q} X_{qk} \right) = 0. \quad (3.)$$

2. — A legegyszerűbb eset és egyszersmind az, melyre az általános problémát mindig vissza lehet vezetni az, melyben csak egy független változó fordul elő. — Ekkor az 1.) alatti általános alakból csak az első sor marad meg és a föladat közönséges elsőrendű differenciálegyenlet-rendszer integrációját kívánja, melynek elméletét e tárgyalásnál már befejezettek kell tekintenünk.

E föladat csak az által lesz teljesen meghatározottá, hogy a meghatározandó függvényeknek *kezdőértékeit* — különben egészen tetszőleges módon — megállapítjuk, azaz meghatározzuk, hogy midőn

$$x_1 = x_1^0,$$

a z -k értékei:

$$z_1 = z_1^0, z_2 = z_2^0, \dots, z_m = z_m^0$$

legyenek.

z-értékeknek valóban kielégíti az egész 1.) alatti rendszert. Ez az első sorban álló egyenletekre nézve magától világos. Legyen valamely más egyenlet

$$\frac{\partial z_i}{\partial x_k} - X_{ik} = 0;$$

akkor — követve az előbbi fejezetben alkalmazott gondolatmenetet — az itt a baloldalon álló kifejezésről kimutatjuk, hogy x_1 szerint vett differenciálhányadosa zérus, hogy tehát értéke x_1 -től egyáltalában független. Ha tehát e kifejezés zérus, midőn $x_1 = x_1^0$, akkor mindig egyenlő zérussal. Az $x_1 = x_1^0$ helyettesítés pedig átviszi az egyenletet a 4.) alatti rendszer megfelelő egyenletébe, mely, minthogy a z -k kezdő értékét épen ezekből találtuk, valóban ki van elégítve.

Ha most már a kérdéses kifejezést x_1 szerint differenciáljuk, lesz:

$$\frac{\partial^2 z_i}{\partial x_1 \partial x_k} - \frac{d X_{ik}}{d x_1}$$

mely, minthogy

$$\frac{\partial^2 z_i}{\partial x_1 \partial x_k} = \frac{\partial}{\partial x_k} \left(\frac{\partial z_i}{\partial x_1} \right) = \frac{d X_{i1}}{d x_k}$$

átmegy ebbe:

$$\frac{d X_{i1}}{d x_k} - \frac{d X_{ik}}{d x_1},$$

és ez a 2.) alatti integrabilitási föltétel értelmében valóban eltűnik.

E szerint az 1.) alatti rendszer megoldásánál követendő eljárás egyelőre a következő: *Meghatározzuk először a (4.) alatti rendszerből a z -k megfelelő kezdő értékeit, mint az $x_2 \dots x_n$ függvényeit; megoldjuk azután az eredeti rendszer első sora által adott közönséges differenciálegyenletrendszert és végül meghatározzuk az ebben nyert tetszőleges állandókat az előbb nyert kezdőértékek által kifejezett föltételek szerint.*

A (4.) alatti rendszer, melynek tárgyalására tulajdonképen visszavezettük a föladatot, az eredeti rendszerhez teljesen hasonló differenciálegyenletcsoport, melyben azonban *a független változók száma egygyel kisebb.* Kérdezni lehetne még, vajjon e rendszer kielégíti-e az integrabilitási föltételeket? De könnyű látni, hogy ezek bármelyike p.

$$\frac{dX_{ik}^0}{dx_i} = \frac{dX_{it}^0}{dx_k}$$

az eredeti rendszernek megfelelő egyik föltételből nyerhető, ha x_1 helyébe x_1^0 -ot teszünk és ismét tekintetbe vesszük, hogy az x_2, x_3 s u. t. szerint történő differenciálás és a helyettesítés sorrendje fölcserélhető.

A számítás menete ezután világos. A 4.) alatti rendszer tárgyalása rávezet ismét egy új, föltétlenül integrálható rendszerre, melyben azonban a független változók száma már csak $n-2$. Ez megadja ismét a $z_1^0, z_2^0, \dots, z_m^0$ -nak, melyek mindegyike hiszen az x_2, x_3, \dots, x_n függvénye, kezdőértékeit valamely szabadon választott $x_2 = x_2^0$ számára. E kezdő értékek meghatározása után a z_2^0, \dots, z_m^0 függvények értékei a 4.) alatti rendszer első sorában foglalt közönséges differenciálegyenlet-rendszerből lesznek kiszámítandók.

Ily módon világos, hogy az egész probléma n közönséges elsőrendű differenciálegyenletrendszer integrációját követeli. Egyszersmind látni, hogy a tetszőleges kezdő értékek lépésenként történő megszorítása végül ezekben csak annyi, az összes változótól független tetszőleges állandót hagy meg, a mennyi az utoljára föllépő közönséges differenciálegyenlet-rendszernek megfelel. E szám, mint tudjuk, megegyezik az ismeretlen függvények számával. És így az eredeti föladat általános megoldásában is *az ismeretlen z_1, z_2, \dots, z_m kifejezésében m tetszőleges állandó lép föl*, vagy más fogalmazásban *a független változók valamely $x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0$ értékcsoportjára nézve szabadon választhatjuk a $z_1 \dots z_m$ függvények kezdő értékét*.

3. — Az előbbi cikkben előadott megoldási módszer azonban még lényegesen egyszerűsíthető. Valamint az előbbi problémánál, mely ennek csak egy speciális esete, bizonyos transformáció kivitele után az n integráció helyett csak egyet kellett végezni, úgy most is *az n differenciálegyenlet-rendszer helyett csak egyet kell valóban integrálni*.

Ez megtörténik mindenkor, midőn a 4.) alatti rendszernek megoldásait számítás nélkül közvetlenül az egyenletek alakjából föl lehet írni. Ekkor csakis az eredeti rendszer első

sorából álló rendszert kell integrálni, és a tetszőleges állandókat megfelelőleg meghatározni.

Legegyszerűbb ily esettel van dolgunk, midőn az összes

$$X_{12}, X_{22}, \dots, X_{m2},$$

$$\cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot$$

$$\cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot$$

$$X_{1n}, X_{2n}, \dots, X_{mn}$$

kifejezések az $x_1 = x_1^0$ helyettesítés után zérussá lesznek. Ekkor $z_1^0, z_2^0 \dots z_m^0$ egyszerűen az $x_2, \dots x_n$ -től is független tetszőleges állandónak vehető, és az 1.) alatt álló egyenletek első sorából álló rendszer mindjárt az egész rendszer megoldásait szolgáltatja, ha a benne föllépő tetszőleges állandókat a többi független változótól is függetleneknek vesszük. Az így nyert megoldások egyszersmind a legáltalánosabbak, mert a kellő számú tetszőleges állandó megvan benne.

Rendszerünknek mindig ezt az egyszerű alakot adhatjuk, ha az $x_2, x_3 \dots x_n$ változók helyébe a következő *A. Mayer* által adott átalakítási képletek segítségével új y_2, y_3, y_n változókat hozunk be:

$$\begin{aligned} x_2 - x_2^0 &= (x_1 - x_1^0) y_2, \\ x_3 - x_3^0 &= (x_1 - x_1^0) y_3, \\ &\cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \\ &\cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \\ x_n - x_n^0 &= (x_1 - x_1^0) y_n. \end{aligned} \tag{5.}$$

Legyen $z_1, z_2, \dots z_m$ -nek e transformáció által nyert alakja $u_1, u_2 \dots u_m$, akkor:

$$\frac{\partial z_i}{\partial x_1} = \frac{\partial u_i}{\partial x_1} + \frac{\partial u_i}{\partial y_2} \frac{\partial y_2}{\partial x_1} + \frac{\partial u_i}{\partial y_3} \frac{\partial y_3}{\partial x_1} + \dots + \frac{\partial u_i}{\partial y_n} \frac{\partial y_n}{\partial x_1}$$

$$\frac{\partial z_i}{\partial x_2} = \frac{\partial u_i}{\partial y_2} \frac{\partial y_2}{\partial x_2},$$

$$\cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot$$

$$\cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot$$

$$\frac{\partial z_i}{\partial x_n} = \frac{\partial u_i}{\partial y_n} \frac{\partial y_n}{\partial x_n}.$$

Minthogy pedig:

$$\begin{aligned}\frac{\partial y_2}{\partial x_1} &= -\frac{x_2 - x_2^0}{(x_1 - x_1^0)^2}, & \frac{\partial y_2}{\partial x_2} &= \frac{1}{x_1 - x_1^0} \\ \frac{\partial y_3}{\partial x_1} &= -\frac{x_3 - x_3^0}{(x_1 - x_1^0)^2}, & \frac{\partial y_3}{\partial x_3} &= \frac{1}{x_1 - x_1^0}, \\ & \dots & & \dots \\ \frac{\partial y_n}{\partial x_1} &= -\frac{x_n - x_n^0}{(x_1 - x_1^0)^2}, & \frac{\partial y_n}{\partial x_n} &= \frac{1}{x_1 - x_1^0},\end{aligned}$$

ha most z_i differenciálhányadosainak értékeit behelyettesítjük, ezekben a transformációt elvégzettnek tekintve, nyerjük hogy:

$$\begin{aligned}X_{i1} &= \frac{\partial u_i}{\partial x_1} - \frac{\partial u_i}{\partial y_2} \frac{x_2 - x_2^0}{(x_1 - x_1^0)^2} - \frac{\partial u_i}{\partial y_3} \frac{x_3 - x_3^0}{(x_1 - x_1^0)^2} \dots - \frac{\partial u_i}{\partial y_n} \frac{x_n - x_n^0}{(x_1 - x_1^0)^2}, \\ X_{i2} &= \frac{\partial u_i}{\partial y_2} \frac{1}{x_1 - x_1^0}, \\ & \dots \\ X_{in} &= \frac{\partial u_i}{\partial y_n} \frac{1}{x_1 - x_1^0}\end{aligned}$$

És ezekből, ha még $\frac{\partial u_i}{\partial y_2}, \frac{\partial u_i}{\partial y_3} \dots$ értékeit az első egyenletbe bevezetjük, végre az u_i differenciálhányadosai lesznek:

$$\begin{aligned}\frac{\partial u_i}{\partial x_1} &= X_{i1} + y_2 X_{i2} + y_3 X_{i3} + \dots y_n X_{in}, \\ \frac{\partial u_i}{\partial y_2} &= (x_1 - x_1^0) X_{i2}, \\ & \dots \\ \frac{\partial u_i}{\partial y_n} &= (x_1 - x_1^0) X_{in}.\end{aligned}\tag{6.}$$

($i = 1, 2, \dots, m - 1, m$)

De ez nem más, mint egyenlétrendszer az u -k számára, melyek megoldása után a z -k is ismeretesek, mert ezek az u -kból keletkeznek, ha az y -ok helyébe ismét bevezetjük az x -eket. Így tehát az (5) alatt adott átalakítási képletek átvi-

szik az eredeti rendszert az új alakba, melynél minden $x_2 \dots x_n$ szerinti differenciálhányados értéke eltűnik, ha x_1 helyébe x_1^0 -ot, a kezdőértéket tesszük, mert — mint mindig — a különben tetszőleges állandók $x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0$ úgy választandók, hogy az X -ek ne legyenek végtelenek vagy határozatlanok.

Igy tehát az (1.) alatti rendszer teljes megoldása vissza van vezetve a

$$\frac{\partial u_i}{\partial x_1} = X_{i1} + y_2 X_{i2} + \dots y_n X_{in} \quad (7.)$$

$$(i = 1, 2, \dots, m)$$

közönséges differenciálegyenlet-rendszerére. Mert ha ebben a tetszőleges állandókat az $x_2 \dots x_n$ parameterektől függetleneknek vesszük, a nyert megoldások megfelelnek az egész (6.)-ban álló rendszernek, és így az elsőnek is, ha t. i. az y -okat ismét fölcseréljük az x -ekkel.

A (7.) alatti differenciálegyenlet-rendszer megoldása után a tárgyalás menetét követve, a tetszőleges állandókat az u -k vagy z -k*) ama értékei által fejezzük ki, melyek $x_1 = x_1^0$ -nak megfelelnek. Ez által ugyanis — a mint kell, ezeknek kifejezésébe ismét belépnek az $y_2 \dots y_n$, illetőleg az $x_2 \dots x_n$ paraméterek.

Kérdezni lehetne még, vajjon a transformált rendszer (6.) kielégíti-e a szükséges integrabilitási föltételeket, amit eddigi fejtegetéseinkben külön indokolás nélkül föltételeztünk. De világos, hogy ha az eredeti probléma lehetséges volt, akkor a transformáció után is ilyennek kell maradnia és azért mellőzzük az integrabilitási föltételek direct igazolását, mely különben egyszerű számítás útján végezhető.

*) Az u -k és z -k értéke ugyanaz, csak más változóknak kifejezve.

III.

A HAMILTON-FÉLE RENDSZEREK
INTEGRÁCZIÓJA.

1. — E fejezetben a következő alakú totál-differenciál-egyenlet-rendszerrel foglalkozunk:

$$\begin{aligned} \frac{dx_2}{dx_1} &= \frac{\partial H}{\partial p_2}, & \frac{dp_2}{dx_1} &= -\frac{\partial H}{\partial x_2} \\ \frac{dx_3}{dx_1} &= \frac{\partial H}{\partial p_3}, & \frac{dp_3}{dx_1} &= -\frac{\partial H}{\partial x_3} \\ \cdot & \cdot \cdot \cdot & \cdot & \cdot \cdot \cdot \\ \cdot & \cdot \cdot \cdot & \cdot & \cdot \cdot \cdot \\ \frac{dx_n}{dx_1} &= \frac{\partial H}{\partial p_n}, & \frac{dp_n}{dx_1} &= -\frac{\partial H}{\partial x_n}, \end{aligned} \quad (1.)$$

melyben x_1 a független változó, $x_2, p_2, x_3, p_3, \dots$ a meghatározandó függvények, vagyis függő változók, melyeknek száma tehát $2(n-1)$, végre H tetszőlegesen adott függvény, melynek formálisan képezett parciális differenciálhányadosai az egyenletek jobb oldalán álló kifejezéseket adják. Az ily rendszert Hamilton-féle rendszernek nevezzük, mert Hamilton volt az első, ki a dinamika problémáinak egy fontos osztályát ily egyenletrendszer tárgyalására vezette vissza. Különben a váriációs-számítási föladatok egy nagy része, valamint az elsőrendű parciális differenciálegyenletek elmélete is ily rendszerekre vezet.

Az ily rendszer általános megoldása — mint ismeretes — a függő változókat előállítja, mint a független változó és tetszőleges állandók függvényeit. Az utóbbiak száma megegyezik a függő változók számával és legjobban mint a meghatá-

rozandó függvények szabadon választható kezdőértékei értelmezhetők. Ha az ily módon nyert $2(n-1)$ egyenletet megoldjuk a tetszőleges állandók szerint, akkor

$$\Phi(x_1; x_2, p_2, \dots, x_n, p_n) = a \quad (2.)$$

alakú egyenleteket, az u. n. *első integrálokat* nyerjük. Ha $2(n-1)$ egymástól független ily első integrál adva van, ezek együttesen az általános megoldást az előbbtől csak alakban különböző módon adják. Egy-egy ily első integrál meghatározása — úgy szólván — az elemi, általánosságban tovább nem egyszerűsíthető operáció, melyet a föladatnál végeznünk kell, és melyet $2(n-1)$ -ed rendű operációnak mondunk, a rendszer rendszámának vagyis a függő változók számának megfelelőleg.

Az ilyen, a tetszőleges állandó szerint megoldott első integrálnak jellemző tulajdonsága, hogy teljes differenciálhányadosa, ha $\frac{dx_2}{dx_1}, \frac{dp_2}{dx_1}, \dots$ helyett az adott rendszerből értékeit veszszük, azonosan eltűnik, azaz

$$\left[\frac{d\Phi}{dx_1} \right] = \frac{\partial \Phi}{\partial x_1} + \frac{\partial \Phi}{\partial x_2} \frac{\partial H}{\partial p_2} + \frac{\partial \Phi}{\partial x_3} \frac{\partial H}{\partial p_3} + \dots + \frac{\partial \Phi}{\partial x_n} \frac{\partial H}{\partial p_n} - \frac{\partial \Phi}{\partial p_2} \frac{\partial H}{\partial x_2} - \frac{\partial \Phi}{\partial p_3} \frac{\partial H}{\partial x_3} - \dots - \frac{\partial \Phi}{\partial p_n} \frac{\partial H}{\partial x_n} = 0 \quad (3.)$$

identitás.

Ezt a tételt, mely a differenciálegyenlet-rendszer elméletében alapvető jelentőségű, következőkép bizonyíthatjuk. Minthogy (2.) az x_1 minden értékénél helyes, szabad x_1 szerint differenciálni, és így a (3)-at nyerjük; de ezért még nem látni, hogy az ebben baloldalon álló kifejezés már tekintet nélkül az x_2, p_2, \dots függvények értékére, identice eltűnjék. — Tegyük föl, hogy ez nem történik, akkor a benne föllépő x_2, p_2, \dots függvények egyikét meg lehetne határozni a többiből. Ha az ily módon meghatározott függvény értékét az eredeti rendszerbe beviszszük, elhagyhatni azt az egyenletet, mely épen e függvény differenciálhányadosát adja. Akkor a többi függvény meghatározására egy $2n-3$ -ad rendű rendszerünk volna, míg az utolsót a (3.)-ból nyerjük. De ekkor e függvények legáltalánosabb meghatározása csak $2n-3$ és nem $2n-2$ tetszőleges

állandót tartalmazna, a mi nem lehetséges, és így kell, hogy a 3.) identitás legyen.

Ha azonban az első integrál nem a tetszőleges állandó szerint megoldott alakban, hanem általánosabban ily módon van adva:

$$\Psi(x_1; x_2, p_2; \dots; x_n, p_n; a) = 0, \quad (4.)$$

akkor a megfelelőleg képezett differenciálhányados ismét 0 ugyan, de nem többé identice az; az erre vonatkozó következtésekben ugyanis lényeges különbséget tesz az, hogy most a differenciálás által nyert relációból az a állandó ki nem esik, és így az állandók megszámlálása nem vezet többé a lehetetlen $2n-3$, hanem a helyes $2n-2$ számhoz. A röviden

$$\left[\frac{d\Psi}{dx_2} \right] = 0 \quad (5.)$$

által jellemzett egyenlet tehát most is helyes, de nem identitás. Ebben az esetben azonban bebizonyíthatjuk, hogy (4.) és (5.) két aequivalens egyenlet, vagy más szóval, hogy *ha a két egyenletből a bennük előforduló mennyiségek bármelyikét kiküszöböljük, az eredmény nem resultáns egyenlet, hanem identice eltűnik.*

Ez mindenek előtt világos, ha a kiküszöbölendő mennyiség a tetszőleges állandó, a ; mert különben a kiküszöbölés eredménye ismét reláció volna a változók között, tetszőleges állandó nélkül és így ekkor az előbbi következtetéseket szóról szóra ismételhetjük.

Ha a kiküszöbölendő mennyiség nem a , tegyük föl, hogy a kiküszöbölés valóban resultáns egyenlethez vezet. Ha ez az egyenlet nem tartalmazná az a -t, akkor erre az előbbi következtetéseket újból alkalmazhatjuk, tehát identitásnak kell lennie. Ha ellenben föltételezzük, hogy tartalmazza az a -t, akkor állítsuk össze a (4.) vagy (5.) alatti egyenletek egyikével, mely a kiküszöbölt mennyiséget tartalmazza. Ha ebből a kettőből most a -t kiküszöböljük, az eredmény ismét reláció volna a p -k és x -ek közt, mely, mint láttuk, ellentmondáshoz vezet. De az eredmény másrészt nem tűnhetik el identikus módon. Ha ugyanis a két összeállított egyenletből az a -t kiszámítjuk, az egyiknél az eredetileg kiküszöbölendő mennyiségtől

függő értéket nyerünk, a másíknál ellenben ettől függetlent, mert az egyenlet nem is tartalmazza e mennyiséget. Ha most az α -nak két ily módon nyert értékét egyenlővé teszszük, az eredmény nem lehet identitás. Így ellenmondáshoz jutunk, mihelyt az első kiküszöbölés által nyert egyenletet nem vesszük identitásnak, míg természetesen ez utóbbi esetben nem juthatunk többé ama lehetetlenséget tartalmazó relációhoz.

Az, hogy a $\Psi = 0$ -ból ily módon identitáshoz jussunk, e szerint szükséges föltétele annak, hogy $\Psi = 0$ első integrál legyen; könnyü továbbá bebizonyítani, hogy e föltétel egyzersmind elégséges, a mire azonban itt nem térünk át.

2. — A következőkben szükségünk lesz ez identitás részletes alakjára, midőn az első integrál

$$p_2 - F(x_1, x_2 \dots, x_n, p_3, \dots, p_n, a) = 0. \quad (6.)$$

az egyik változó, például p_2 szerint megoldott alakban van adva. Akkor mindenekelőtt az x_1 szerinti teljes differenciálhányadosot képezve, és a többi változók differenciálhányadosainak értékét az eredetileg adott rendszerből véve lesz:

$$-\frac{\partial F}{\partial x_1} - \frac{\partial F}{\partial x_2} \frac{\partial H}{\partial p_2} - \frac{\partial F}{\partial x_3} \frac{\partial H}{\partial p_3} - \dots - \frac{\partial F}{\partial x_n} \frac{\partial H}{\partial p_n} - \frac{\partial H}{\partial x_2} + \frac{\partial F}{\partial p_3} \frac{\partial H}{\partial x_3} + \dots + \frac{\partial F}{\partial p_n} \frac{\partial H}{\partial x_n} = 0.$$

Ha most ebből az egyenletből és az adott első integrálból például a p_2 -t kiküszöböljük, a keresett identitást nyerjük. E kiküszöbölés egyszerűen úgy történik, hogy p_2 -nek az első egyenletből adott értékét a másodikba behelyettesítjük. Azt, hogy p_2 helyébe ily módon az F függvényt tettük, jelöljük az által, hogy az illető kifejezést szögletes zárjelbe teszszük. Az identitás tehát

$$-\frac{\partial F}{\partial x_1} - \frac{\partial F}{\partial x_2} \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] - \frac{\partial F}{\partial x_3} \left[\frac{\partial H}{\partial p_3} \right] - \dots - \frac{\partial F}{\partial x_n} \left[\frac{\partial H}{\partial p_n} \right] - \left[\frac{\partial H}{\partial x_2} \right] + \frac{\partial F}{\partial p_3} \left[\frac{\partial H}{\partial p_3} \right] + \dots + \frac{\partial F}{\partial p_n} \left[\frac{\partial H}{\partial p_n} \right] = 0. \quad (7.)$$

Most még átalakítjuk ezt az alakot az által, hogy a H differenciálhányadosainak helyettesítési értékeit fölcseréljük a H helyettesítési értékének, $[H]$ -nak differenciálhányadosai-

val. E két művelet sorrendje azonban föl nem cserélhető, hanem a két érték közt a következő kapcsolat áll fenn: Ha ugyanis v az $x_2 \dots x_n, p_3 \dots p_n$ változók bármelyikét jelenti, lesz:

$$\frac{\partial[H]}{\partial v} = \left[\frac{\partial H}{\partial v} \right] + \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial v},$$

mert ha $[H]$ -t v szerint differenciáljuk, p_2 -t, mely helyébe az F függvény jő, szintén a v -tól függőnek kell tekintenünk. És ebből:

$$\left[\frac{\partial H}{\partial v} \right] = \frac{\partial[H]}{\partial v} - \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial v} \quad (8.)$$

$$(v = x_2, \dots, x_n; p_3 \dots p_n)$$

Ha ezeket az értékeket most a (7.)-ben behelyettesítjük, lesz:

$$\begin{aligned} & \frac{\partial F}{\partial x_1} - \frac{\partial F}{\partial x_2} \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] - \frac{\partial F}{\partial x_3} \left(\frac{\partial[H]}{\partial p_3} - \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial p_3} \right) - \dots - \\ & \quad - \frac{\partial F}{\partial x_n} \left(\frac{\partial[H]}{\partial p_n} - \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial p_n} \right) - \\ & - \frac{\partial[H]}{\partial x_2} + \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial x_2} + \frac{\partial F}{\partial p_3} \left(\frac{\partial[H]}{\partial x_3} - \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial x_3} \right) + \dots + \\ & \quad + \frac{\partial F}{\partial p_n} \left(\frac{\partial[H]}{\partial x_n} - \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial x_n} \right) = 0. \end{aligned}$$

vagy ha az elenyésző tagokat kihagyjuk, végre

$$\begin{aligned} & - \frac{\partial F}{\partial x_1} - \frac{\partial F}{\partial x_3} \frac{\partial[H]}{\partial p_3} - \dots - \frac{\partial F}{\partial x_n} \frac{\partial[H]}{\partial p_n} - \\ & - \frac{\partial[H]}{\partial x_2} + \frac{\partial F}{\partial p_3} \frac{\partial[H]}{\partial x_3} + \dots + \frac{\partial F}{\partial p_n} \frac{\partial[H]}{\partial x_n} = 0. \end{aligned} \quad (9.)$$

A tulajdonképen alkalmazandó identitást a (9.)-ből az által nyerjük, hogy a benne előforduló változók bármelyike szerint differenciálunk. Épen mivel a (9.) identitás, azaz helyes teljesen függetlenül a benne előforduló változók értékétől, világos, hogy a nyerendő alak is ilyen lesz. Jelöljük ismét a változót, mely szerint differenciálunk, v -vel, akkor lesz:

$$\begin{aligned} & - \frac{\partial^2 F}{\partial v \partial x_1} - \frac{\partial^2 F}{\partial v \partial x_3} \frac{\partial[H]}{\partial p_3} - \dots - \frac{\partial F}{\partial x_3} \frac{\partial^2[H]}{\partial v \partial p_3} - \dots \\ & - \frac{\partial^2[H]}{\partial v \partial x_2} + \frac{\partial^2 F}{\partial v \partial p_3} \frac{\partial[H]}{\partial x_3} + \dots + \frac{\partial F}{\partial p_3} \frac{\partial^2[H]}{\partial v \partial x_3} + \dots = 0. \end{aligned} \quad (10.)$$

hol minden sorban csak az első tag nem követi a symmetriát, míg az azután fölirt 4 tagból a többi mind nyerjük, ha az x_3, p_3 változó-párt egymásután fölcseréljük $x_4, p_4; \dots x_n, p_n$ -nel.

3. — Ha most már az adott Hamilton-féle rendszert integrálni akarjuk, az első lépés erre egy első integrál meghatározása. — Ez, mint ismeretes, általánosságban formális úton nem is eszközölhető, mert magát a rendszert, mint a megoldásnál föllépő függvények definícióját kell tekintenünk, mely csak kivételesen a legegyszerűbb esetekben vezet már egyéb vizsgálatokból ismert függvényalakokra. A kérdés, mely az integráció általános vizsgálatánál tárgyalandó (és a melynek megoldása különösen a dinamikai és variációszámítási alkalmazásokban igen fontos), a következő:

Az adott Hamilton-féle rendszer integrációjának problémájában minő egyszerűsítés történik egy első integrál ismerete által?

Ismeretes, hogy egy első integrál ismerete minden differenciálegyenlet-rendszer megoldását visszavezeti oly rendszerre, melynek rendszáma egygyel kisebb, mint az eredetileg adott rendszeré. A Hamilton-féle rendszer esetében azonban a problémának az egy első integrál ismerete után végezhető egyszerűsítése az egyenletek speciális alkatánál fogva sokkal jelentékenyebb, a probléma ugyanis két egységgel alacsonyabb rendű rendszer integrációjára lesz visszavezethető, melynek azonkívül ismét megvan a Hamilton-féle rendszer alakja.

Lássuk azonban először azt az egyszerűsítést, mely a Hamilton-féle rendszer alakjától függetlenül, itt épen úgy végezhető, mint minden más differenciálegyenlet-rendszerénél. Legyen az ismert első integrál:

$$p_2 - F = 0. \quad (6.)$$

(Az, hogy itt az első integrált p_2 szerint megoldott alakban írjuk föl, nem szorítja meg a tárgyalás általánosságát, mert ha az adott integrál nem tartalmazná a p_2 -t, hanem más p -t, akkor, minthogy a sorrend közönyös, egyszerűen más x, p változó-párt láthatni el a 2-es mutatóval. Ha pedig az első integrál egy p -t sem tartalmaz, hanem csak x változókat,

akkor az eredeti rendszerben fölcserélhetjük az x_2 -t a p_2 -vel, s u. t. ha csak egy időben H helyet $-H$ -t írunk. Ez által a rendszer maga nem változott, míg az x -ek és p -k jelentésükre nézve szerepet cseréltek.)

Ha a p_2 -nek a többi változók és a tetszőleges állandó által való meghatározását, amint azt az első integrál szolgáltatja, az adott Hamilton-féle rendszerbe bevezetjük, amaz egyenletet, mely p_2 differenciálhányadosát adja, mint fölösleget kihagyhatjuk, minthogy hiszen a többi függvény meghatározása után p_2 is ismeretes. Ha még a p_2 értékének helyettesítését ismét szögletes zárjel által jelöljük, lesz:

$$\begin{aligned}\frac{dx_2}{dx_1} &= \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \\ \frac{dx_i}{dx_1} &= \left[\frac{\partial H}{\partial p_i} \right], \quad \frac{dp_i}{dx_1} = - \left[\frac{\partial H}{\partial x_i} \right], \\ (i &= 3, 4, \dots n)\end{aligned}$$

és így e csak $2n-3$ egyenletből álló és ugyanannyi ismeretlen függvényt tartalmazó rendszer lesz megoldandó. Ha e rendszerben most ismét a

$$\left[\frac{\partial H}{\partial p_i} \right], \left[\frac{\partial H}{\partial x_i} \right]$$

helyébe bevezetjük a (8.)-ban adott képlet segítségével a $[H]$ differenciálhányadosait, ez a következő alakot nyeri:

$$\begin{aligned}\frac{dx_2}{dx_1} &= \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right], \\ \frac{dx_i}{dx_1} &= \frac{\partial [H]}{\partial p_i} - \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial p_i}, \\ \frac{dp_i}{dx_1} &= \frac{\partial [H]}{\partial x_i} - \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \frac{\partial F}{\partial x_i}, \\ (i &= 3, 4, \dots n)\end{aligned}$$

4. — Vegyük föl most az x_2, p_3, \dots változókat, mint az x_1 és x_2 függvényeit. Ily alakokat nyernénk valóban, ha az eredeti rendszernek $2n-3$ egymástól független első integrálját vennők és ezekből az $x_3 \dots x_n, p_2 \dots p_n$ változókat egynek kivételével, tehát összesen $2n-4$ mennyiséget kiküszöbölünk. De ekkor sem szabad mellőzni, hogy x_2 tulajdonképen az x_1 függvénye és így:

$$\frac{dx_i}{dx_1} = \frac{\partial x_i}{\partial x_1} + \frac{\partial x_i}{\partial x_2} \frac{dx_2}{dx_1},$$

$$\frac{dp_i}{dx_1} = \frac{\partial p_i}{\partial x_1} + \frac{\partial p_i}{\partial x_2} \frac{dx_2}{dx_1}.$$

Ha ezen értékeket átvisszszük rendszerünkbe, és egyszerűsítve $\left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right]$ helyébe az első egyenlet szerint vele egyenlő $\frac{dx_2}{dx_1}$ -et teszszük, a rendszernek alakja lesz:

$$\frac{dx_2}{dx_1} = \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right],$$

$$\frac{\partial x_i}{\partial x_1} + \frac{\partial x_i}{\partial x_2} \frac{dx_2}{dx_1} = \frac{\partial [H]}{\partial p_i} - \frac{\partial F}{\partial p_i} \frac{dx_2}{dx_1},$$

$$\frac{\partial p_i}{\partial x_1} + \frac{\partial p_i}{\partial x_2} \frac{dx_2}{dx_1} = - \frac{\partial [H]}{\partial x_i} + \frac{\partial F}{\partial x_i} \frac{dx_2}{dx_1},$$

$$(i = 3, \dots, n).$$

Ha most az x_3, \dots, p_3, \dots változókat úgy tudjuk meghatározni, mint az x_1 és x_2 függvényeit, hogy e változók kapcsolatától függetlenül ki legyenek elégítve az

$$\frac{\partial x_i}{\partial x_1} = \frac{\partial [H]}{\partial p_i}, \quad \frac{\partial x_i}{\partial x_2} = - \frac{\partial F}{\partial p_i},$$

$$\frac{\partial p_i}{\partial x_1} = - \frac{\partial [H]}{\partial x_i}, \quad \frac{\partial p_i}{\partial x_2} = \frac{\partial F}{\partial x_i},$$

$$(i = 3, \dots, n)$$

egyenletek, akkor a (11.)-ben foglalt egyenletek az első kivételével ki lesznek elégítve, bármely függvénye az x_1 -nek legyen is x_2 . Ha most az x_3, \dots, p_3, \dots ily módon nyert értékeit a

$$\frac{dx_2}{dx_1} = \left[\frac{\partial H}{\partial p_2} \right] \quad (13.)$$

egyenletbe helyettesítem és ebből a csak x_1 és x_2 -t tartalmazó elsőrendű differenciálegyenletből meghatározom x_2 -t, mint az x_1 függvényét, ily módon az összes változók $x_2 \dots x_n, p_3 \dots p_n$ mint az x_1 függvényei, meg lesznek határozva, és e meghatározásokat a

$$p_2 - F_1 = 0$$

egyenletben helyettesítve, ezt az utolsó változót is mint x_1 függvényét nyerem.

De hogy a megoldás e menete valóban lehetséges legyen, arra szükséges, hogy a (12) alatt álló rendszer az $x_3 \dots x_n$, $p_3 \dots p_n$ változókat mint az egymástól függetleneknek tekintett x_1 és x_2 függvényeit határozza meg, más szóval tehát, hogy e rendszer a megelőző fejezet értelmében föltétlenül integrálható rendszer legyen, mely az ott kifejtett integrabilitási föltételeket kielégíti.

E föltétel teljesítve lévén, könnyű látni, hogy a nyert megoldás egészen általános is. A p_2 értékének helyettesítése behoz egy első tetszőleges állandót, a (12.) alatt álló rendszer integrációja az x_3, \dots, p_3, \dots változók számának megfelelőleg $2n-4$ -et, a (13)-ban adott differenciálegyenlet végre még egyet, úgy hogy végül az x_2, \dots, p_2, \dots , mint az x_1 függvényei kifejezve, $2n-2$ tetszőleges állandót tartalmaznak, mely szám egyszersmind az eredeti rendszer rendszáma. A nyert megoldás tehát a legáltalánosabb.

Hogy a (12)-ben fölírt rendszer valóban kielégíti az integrabilitás föltételeit, azt részletes fölírásuk által nehézség nélkül kimutathatjuk. E föltételek mind

$$-\frac{d}{dx_1} \left(\frac{\partial F}{\partial v} \right) - \frac{d}{dx_2} \left(\frac{\partial [H]}{\partial v} \right) = 0 \quad (14.)$$

alakban írhatók, hol v az x_3, \dots, p_3, \dots változók bármelyikét jelentheti. Az előbbi fejezet értelmében most:

$$\begin{aligned} \frac{df}{dx_1} &= \frac{\partial f}{\partial x_1} + \frac{\partial f}{\partial x_3} \frac{\partial [H]}{\partial p_3} + \dots + \frac{\partial f}{\partial x_n} \frac{\partial [H]}{\partial p_n} - \\ &\quad + \frac{\partial f}{\partial p_3} \frac{\partial [H]}{\partial x_3} - \dots - \frac{\partial f}{\partial p_n} \frac{\partial [H]}{\partial x_n}, \\ \frac{df}{dx_2} &= \frac{\partial f}{\partial x_2} - \frac{\partial f}{\partial x_3} \frac{\partial F}{\partial p_3} - \dots - \frac{\partial f}{\partial x_n} \frac{\partial F}{\partial p_n} + \\ &\quad + \frac{\partial f}{\partial p_3} \frac{\partial F}{\partial x_3} + \dots + \frac{\partial f}{\partial p_n} \frac{\partial F}{\partial x_n}. \end{aligned}$$

Ha e képletet a (14.) alatt álló egyenletre alkalmazzuk, lesz

$$\begin{aligned} &-\frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial v} - \frac{\partial^2 F}{\partial x_3 \partial v} \frac{\partial [H]}{\partial p_3} - \dots + \frac{\partial^2 F}{\partial p_3 \partial v} \frac{\partial [H]}{\partial x_3} + \dots \\ &-\frac{\partial^2 [H]}{\partial x_2 \partial v} + \frac{\partial^2 [H]}{\partial x_3 \partial v} \frac{\partial F}{\partial p_3} + \dots - \frac{\partial^2 [H]}{\partial p_3 \partial v} \frac{\partial F}{\partial x_3} - \dots = 0 \end{aligned}$$

mely valamivel más sorrendben a (10.) alatt álló identitás, mert a két parciális differenciálás sorrendje fölcserélhető.

A (14.) által adott integrabilitási föltételek tehát identitások és így a (12)-es rendszer valóban föltétlenül integrálható. Hogy most e rendszer megoldását közönséges differenciálegyenletére vezessük vissza, az x_2 helyébe a következő képlet segítségével

$$x_2 - x_2^0 = (x_1 - x_1^0) y_2$$

bevezetünk egy új y_2 változót; a mi által a megelőző fejezet fejtegetései értelmében a következő rendszerhez jutunk:

$$\begin{aligned} \frac{\partial x_i}{\partial x_1} &= \frac{\partial [H]}{\partial p_i} - y_2 \frac{\partial F}{\partial p_i}, \\ \frac{\partial p_i}{\partial x_1} &= -\frac{\partial H}{\partial x_i} + y_2 \frac{\partial F}{\partial x_i}, \end{aligned} \quad (15.)$$

hol a jobb oldalon szintén x_2 helyébe y_2 -t gondolunk bevezetve.

Az így nyert közönséges differenciálegyenlet-rendszer, melyre a föladatot egy első integrál ismerete után redukáltuk, már csak $2n-4$ -ed rendű, és — a mi ép oly fontos — alakjára nézve ismét Hamilton-féle rendszer. A jobb oldalon álló kifejezések ugyanis mindannyian egy függvénynek $[H] - y_2 F$ -nek az x -ek és p -k szerint vett parciális differenciálhányadosai, az elsők positiv, az utóbbiak negativ előjellel.

A megoldás után ismét visszateszszük x_2 -t y_2 helyébe, és kifejezzük a tetszőleges állandókat az $x_3, \dots p_3, \dots$ tetszőlegesen megállapított kezdő értékei által; a nyert alakok — mint tudjuk — általános megoldását adják a (12.)-vel jelölt rendszernek is. — A legelőször nyert első integrálból még, ha ott minden változó helyébe kezdő értéket teszünk, még az a tetszőleges állandót is kifejezhetjük e kezdő értékek által és az összes eddigi eredmény tehát az, hogy

$$x_3, x_4, \dots x_n, p_2, \dots p_n$$

mind az x_1 és x_2 és a tetszőleges kezdő értékek által lesz kifejezve. Ezek közül az x_1^0 szabadon választható kezdő érték a szó szorosabb értelmében, azaz olyan, melynek speczializálása még nem szorítja meg a megoldás általánosságát, míg a többiek tetszőleges állandóknak tekintendők. Ennél azonban még

tekintetbe veendő, hogy ámbár számuk $2(n-1)$, mégis most csak $2n-3$ tetszőleges állandót képviselnek. Ha t. i. a (15.) alatti rendszer integrációjánál directe föllépő állandókat $\alpha_3 \dots \alpha_n, \beta_3, \dots, \beta_n$ jelöljük, akkor ezek, valamint a kifejezhetők, mint a kezdőértékek függvényei és így ezek csak az α_i, β_i és a által jelölt $2n-3$ kombinációban lépnek föl, és így ugyanannyi független tetszőleges állandóval egyértékűek. Ha végre még a nyert integrálegyenleteket az α_i, β_i és a szerint megoldjuk, látni, hogy ez által az eredeti rendszernek $2n-3$ első integrálját nyertük.

A még hiányzó első integrált most a

$$\frac{dx_2}{dx_1} = \left[\frac{\partial H}{\partial p_1} \right]$$

szolgáltatja, melyben minden változót már x_1 és x_2 által kifejezve gondolunk. Azonban ezen elsőrendű differenciálegyenlet integrációjára direkt operációkra, azaz tiszta quadraturára vezethető vissza. Minden Hamilton-féle rendszerre nézve érvényes ugyanis az utolsó multiplikátor elve. E szerint, ha az illető rendszer teljes integrációjára már csak egy első integrál hiányzik, annak az elsőrendű differenciálegyenletnek, mely ezt szolgáltatja, Euler-féle multiplikátorát direkt operációk által lehet meghatározni, úgy, hogy ez által p. a mostani esetben

$$M \left(dx_2 - \left[\frac{\partial H}{\partial p_1} \right] dx_1 \right)$$

teljes differenciál lesz és így a hiányzó első integrált ennek integrációjára által nyerjük.

A nyert eredmény összefoglalása a következő:

Legyen az adott Hamilton-féle rendszer:

$$\frac{dx_i}{dx_1} = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \quad \frac{dp_i}{dx_1} = - \frac{\partial H}{\partial x_i},$$

$$(i = 2, 3, \dots, n)$$

és e rendszer egy első integrálja:

$$p_2 - F = 0;$$

akkor további $2n-4$ integrált a következő rendszer integrációjából nyerhetni, melynek ismét megvan a Hamilton-féle alakja és melynek rendszáma két egységgel kisebb:

$$\frac{\partial x_i}{\partial x_1} = \frac{\partial([H] - y_2 F)}{\partial p_i},$$

$$\frac{\partial p_i}{\partial x_1} = - \frac{\partial([H] - y_2 F)}{\partial x_i},$$

$$(i = 3, \dots, n),$$

hol a jobboldalon álló kifejezésben x_2 helyébe y_2 -t vezettük be a következő transzformációképlet segítségével:

$$x_2 - x_2^0 = (x_1 - x_1^0) y_2,$$

míg $[H]$ a H -ból úgy keletkezik, hogy p_2 helyébe F -et tesszük. E rendszer integrációjánál y_2 csak parameternek tekintendő és a tetszőleges állandók ettől függetleneknek veendők. Az integráció után ismét bevezetjük x_2 -t y_2 helyébe. A még hiányzó utolsó integrált végre egyszerű integráció által nyerjük.

Minthogy a redukált rendszer ismét Hamilton-féle rendszer, a most kifejtett elméletet erre ismét alkalmazhatjuk, azaz egy első integrál ismerete által a problémát ismét visszavezethetjük egy $2n-6$ -odrendű Hamilton-féle rendszer integrációjára s u. t.

A $2(n-1)$ -rendű Hamilton-féle rendszer teljes integrációja e szerint, mellőzve a közvetlenül végezhető formális operációkat, egy-egy első integrál meghatározását követeli oly Hamilton-féle rendszerekből, melyeknek rendszáma egymásután

$$2n-2, 2n-4, 2n-6, \dots, 4, 2,$$

míg, ha a rendszer alakjában rejlő egyszerűsítést nem használjuk, az általános differenciálegyenlet-rendszer mintájára, még közben mindenütt egy-egy első integrál meghatározását kellene végeznünk, mely a fentebbi sorozatban megfelel a föl nem lépő páratlan rendszámoknak.

Minden Hamilton-féle rendszer egy-egy variációs számítási probléma kifejezése és erre vonatkozólag az eredmény úgy értelmezhető, hogy egy első integrál ismerete után az illető problémát föl lehet cserélni egy másikkal, melyben a független koordináták száma egygyel kisebb lett.

Az előadott módszer a Hamilton-féle rendszerek integrációjában eszközölhető egyszerűsítéseket teljesen direkt úton adja, ellentétben az ismeretes módszerrel, mely azt követeli, hogy a $2(n-1)$ -edrendű rendszernek megfelelőleg mindekelelt egy n független változót tartalmazó általános első-

rendű parciális differenciálegyenletet képezzünk és ennek azután egy teljes integrálját nyerjük. Ebből azután közvetlenül végezhető operációk segítségével megkapjuk végre a Hamilton-féle rendszer integrációját.

A tárgyalt eljárás jelentőségét azonban még növeli az a körülmény, hogy segítségével még sokkal általánosabb kérdésre is nyerhetünk feleletet. Ez a következő:

Adva lévén a Hamilton-féle rendszernek k első integrálja, minő egyszerűsítéseket nyerünk ez által a rendszer integrációjának föladatában?

Ez rávezet — mint látni — az első integrálok kapcsolatának általános elméletére, mely különösen a dinamikai differenciálegyenleteknél igen fontos. E vizsgálat előadását azonban más alkalomra halasztva, most az e fejezetben használt módszerre nézve még egy általános megjegyzést akarok tenni.

5. Ugyanazon módszer, melyet itt a Hamilton-féle rendszerek redukciójára használtunk, a differenciálegyenlet-rendszerek egy nagy osztályára alkalmazható. Segítségével t. i. *egy n -ed rendű rendszer egy $n-k$ -ad és egy k -ad rendű rendszer egymásutáni integrációjára vezethető vissza.* Az ily rendszerek alakja:

$$\frac{dz_1}{dx} = P_1,$$

$$\dots \dots \dots$$

$$\frac{dz_k}{dx} = P_k,$$

$$\frac{dz_{k+1}}{dx} = Q_{k+1} + Q_{k+1,1} P_1 + Q_{k+1,2} P_2 + \dots + Q_{k+1,k} P_k, \quad (A)$$

$$\frac{dz_{k+2}}{dx} = Q_{k+2} + Q_{k+2,1} P_1 + Q_{k+2,2} P_2 + \dots + Q_{k+2,k} P_k,$$

$$\dots \dots \dots$$

$$\frac{dz_n}{dx} = Q_n + Q_{n,1} P_1 + Q_{n,2} P_2 + \dots + Q_{n,k} P_k,$$

hol a Q -val jelölt mennyiségek bizonyos még kifejtendő föltételi egyenleteket tartoznak kielégíteni, míg a P -k az összes változók tetszőleges függvényei.

Tekintsük ugyanis a

$$z_{k+1}, z_{k+2}, \dots, z_n,$$

változókat; mint az

$$x_1, z_1, z_2, \dots, z_k$$

függvényeit. (Világos ismét az integrálok elméletéből, hogy ily előállítás valóban létezik.)

Ekkor azonban, minthogy $z_1 \dots z_k$ tulajdonképen az x függvényei:

$$\frac{dz_{k+1}}{dx} = \frac{\partial z_{k+1}}{\partial x} + \frac{\partial z_{k+1}}{\partial z_1} \frac{dz_1}{dx} + \dots + \frac{\partial z_{k+1}}{\partial z_k} \frac{dz_k}{dx},$$

$$\dots \dots \dots$$

$$\frac{dz_n}{dx} = \frac{\partial z_n}{\partial x} + \frac{\partial z_n}{\partial z_1} \frac{dz_1}{dx} + \dots + \frac{\partial z_n}{\partial z_k} \frac{dz_k}{dx}$$

Ha ezeket az értékeket átvisszszük az (A) rendszerbe, és az első egyenletekből még a $\frac{dz_1}{dx} \dots \frac{dz_k}{dx}$ értékeit bevisszük, az a következő alakba megy át:

$$\frac{dz_1}{dx} = P_1,$$

$$\dots \dots \dots$$

$$\frac{dz_k}{dx} = P_k,$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial z_{k+1}}{\partial x} + P_1 \frac{\partial z_{k+1}}{\partial z_1} + P_2 \frac{\partial z_{k+1}}{\partial z_2} + \dots + P_k \frac{\partial z_{k+1}}{\partial z_k} = \\ = Q_{k+1} + Q_{k+1,1} P_1 + Q_{k+1,2} P_2 + \dots + Q_{k+1,k} P_k, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial z_{k+2}}{\partial x} + P_1 \frac{\partial z_{k+2}}{\partial z_1} + P_2 \frac{\partial z_{k+2}}{\partial z_2} + \dots + P_k \frac{\partial z_{k+2}}{\partial z_k} = \\ = Q_{k+2} + Q_{k+2,1} P_1 + Q_{k+2,2} P_2 + \dots + Q_{k+2,k} P_k, \end{aligned}$$

$$\dots \dots \dots$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial z_n}{\partial x} + P_1 \frac{\partial z_n}{\partial z_1} + P_2 \frac{\partial z_n}{\partial z_2} + \dots + P_k \frac{\partial z_n}{\partial z_k} = \\ = Q_n + Q_{n,1} P_1 + Q_{n,2} P_2 + \dots + Q_{n,k} P_k. \end{aligned}$$

bilitási föltételek most föltételi egyenleteket adnak a Q_k számára. Alakjuk a következő:

$$\begin{aligned}\frac{dQ_{k+i}}{dz_j} &= \frac{dQ_{k+i,j}}{dx} \\ \frac{dQ_{k+i,j}}{dz_l} &= \frac{dQ_{k+i,l}}{dz_j} \\ (i &= 1, \dots, n-k), \\ (j &= 1, \dots, k), \\ (l &= 1, \dots, k),\end{aligned}\tag{D}$$

míg e teljes differenciálhányadosok értelme:

$$\begin{aligned}\frac{df}{dx} &= \frac{\partial f}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial z_{k+1}} Q_{k+1} + \frac{\partial f}{\partial z_{k+2}} Q_{k+2} + \dots + \frac{\partial f}{\partial z_n} Q_n, \\ \frac{df}{dz_j} &= \frac{\partial f}{\partial z_j} + \frac{\partial f}{\partial z_{k+1}} Q_{k+1,j} + \frac{\partial f}{\partial z_{k+2}} Q_{k+2,j} + \dots + \frac{\partial f}{\partial z_n} Q_{n,j}.\end{aligned}$$

Módszerünk tehát alkalmazható, ha a Q -k a (D) által jellemzett relációknak eleget tesznek. A legegyszerűbb ide tartozó egyenletrendszereket akkor nyerjük, ha a Q -kat állandóknak vesszük.

A Hamilton-féle rendszer redukciója k első integrál ismerete után szintén a most vázolt eljárás szerint történik, mely elméletileg is igen érdekes, mert első általános mintáját adja a *reduktibilis* differenciálegyenletrendszernek és ez által egyszersmind ráutal arra, hogy az *irreduktibilitás* fogalmának itt is alapvető jelentősége van.

IV.

AZ ELSŐRENDŰ PARCZIÁLIS DIFFERENCIÁLEGYENLETEK ÉS A HAMILTON-FÉLE RENDSZEREK KAPCSOLATA.

I. — Cauchy és — tőle függetlenül — Jacobi voltak az elsők, kik kimutatták, hogy a legáltalánosabb elsőrendű parciális differenciálegyenlet integrációját egy egyetlen közönséges differenciálegyenlet-rendszer megoldására lehet visszavezetni, az utóbbi általánosítva Hamiltonnak egy speciális esetben, a dinamikai problémák esetében nyert eredményeit. A föllépő rendszernek az előbbi fejezetben tárgyalt alakja van és integrálegyenletei adva lévén, belőlük közvetlenül végezhető operációk által a parciális differenciálegyenlet egy teljes integrálját nyerhetjük. Hogy ebből azután minden más integrál mikép nyerhető, azt már Lagrange mutatta. — E régebbi tárgyalás azonban még hézagos volt, a mennyiben a módszer bizonyos kivételes esetekben nem vezetett a kívánt eredményhez. E hézag betöltését találjuk végre A. Mayer egy dolgozatában, mely a »Math. Annalen« 3-ik kötetében jelent meg.

Mindenekelőtt e módszert tárgyalom, mely az elsőrendű parciális differenciálegyenlet megoldásának kérdését egy Hamilton-féle rendszer integrációjára vezeti vissza, a lényegben Mayer gondolatmenetét követve, de némi módosítással, mely rövidebbé és átnézetesebbé teszi az egész eljárást.

Legyen ismét egy Hamilton-féle rendszer, melynek rendszáma $2(n-1)$:

$$\begin{aligned}\frac{dx_i}{dx_1} &= \frac{\partial H}{\partial p_i}, \\ \frac{dp_i}{dx_1} &= -\frac{\partial H}{\partial x_i}, \\ (i &= 2, 3, \dots n)\end{aligned}\quad (1.)$$

melyben ismét x_1 a független változó, x_2, p_2, \dots az ismeretlen függvények. Az általános integrálegyenletekben a tetszőleges állandók

$$x_2^0, \dots, x_n^0, p_2^0, \dots, p_n^0$$

jelentsék a kezdőértékeket, melyeket a függvények fölvesznek, ha $x_1 = x_1^0$. Ha most még az $x_2 \dots p_2 \dots$ betűket még függvényjelek gyanánt is használjuk, a rendszer megoldását a következő alakban írhatjuk:

$$\begin{aligned}x_i &= x_i(x_1; x_2^0, \dots, x_n^0; p_2^0, \dots, p_n^0), \\ p_i &= p_i(x_1; x_2^0, \dots, x_n^0; p_2^0, \dots, p_n^0), \\ (i &= 2, 3, \dots n).\end{aligned}\quad (2.)$$

Az x_i, p_i -knek e jelentést adva, vizsgáljuk meg a következő kifejezés variációját:

$$V = \int_{x_1^0}^{x_1} \left(\sum_{i=2}^{i=n} p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} - H \right) dx_1$$

hol a variálandó függvények természetesen $x_2, \dots, p_2 \dots$. Jegyezzük meg mindjárt, hogy, miután e függvények az előbb fölirtak, alakjuk változása csak a bennük föllépő tetszőleges állandók változása által történhetik és így tehát e variáció ∂V nem egyéb, mint V teljes differenciálja az $x_2^0, \dots, p_2^0, \dots$ szerint.

Ha a variálást az integrál jele alatt valóban végezzük, lesz:

$$\delta V = \int_{x_1^0}^{x_1} \left[\sum_{i=2}^{i=n} \left(p_i \delta \frac{\partial H}{\partial p_i} + \frac{\partial H}{\partial p_i} \delta p_i \right) - \delta H \right] dx_1,$$

vagy, miután:

$$\delta H = \sum_{i=2}^{i=n} \left(\frac{\partial H}{\partial x_i} \delta x_i + \frac{\partial H}{\partial p_i} \delta p_i \right),$$

lesz:

$$\delta V = \int_{x_1^0}^{x_1} \sum_{i=2}^{i=n} \left(p_i \delta \frac{\partial H}{\partial p_i} - \frac{\partial H}{\partial x_i} \delta x_i \right) dx_1.$$

Ha most a H parciális differenciálhányadosait az adott Hamilton-féle rendszer értelmében fölcseréljük, az x_i , p_i -nek x_1 szerint volt differenciálhányadosaival, e variáció továbbá

$$\delta V = \int_{x_1^0}^{x_1} \left(\sum_{i=2}^{i=n} p_i \delta \frac{dx_i}{dx_1} + \frac{dp_i}{dx_1} \delta x_i \right) dx_1.$$

Ebben a kifejezésben:

$$\delta \frac{dx_i}{dx_1} = \frac{d\delta x_i}{dx_1},$$

és azért:

$$p_i \delta \frac{dx_i}{dx_1} + \frac{dp_i}{dx_1} \delta x_i = \frac{d(p_i \delta x_i)}{dx_1},$$

tehát:

$$\delta V = \int_{x_1^0}^{x_1} \sum_{i=2}^{i=n} \frac{d(p_i \delta x_i)}{dx_1} dx_1.$$

Itt most már az integrál jele alatt differenciálhányados áll és így az integrációt közvetlenül elvégezhetjük. Lesz:

$$\delta V = \left[\sum_{i=2}^{i=n} p_i \delta x_i \right]_{x_1^0}^{x_1}$$

és részletesebben kiírva:

$$\delta V = p_2 \delta x_2 + \dots + p_n \delta x_n + p_2^0 \delta x_2^0 - \dots - p_n^0 \delta x_n^0. \quad (4.)$$

Ha még a δV -t a valóban független változó elemek variációi által akarnók kifejezni, akkor még a

$$\delta x_i = \frac{\partial x_i}{\partial x_2^0} \delta x_2^0 + \dots + \frac{\partial x_i}{\partial x_n^0} \delta x_n^0 + \frac{\partial x_i}{\partial p_2^0} \delta p_2^0 + \dots + \frac{\partial x_i}{\partial p_n^0} \delta p_n^0$$

értékek volnának a (4.)-be helyettesítendőek. De ezt nem tesszük. Célunk ugyanis más, a δV -t kifejezni

$$x_2, \dots, x_n, p_2^0, \dots, p_n^0$$

variációi által. Erre csak az szükséges, hogy az

$$x_i = x_i(x_{1i}^0, \dots, x_n^0; p_2^0, \dots, p_n^0) \\ (i = 2, \dots, n)$$

számra nézve $n-1$ egyenletet megoldjuk x_2^0, \dots, x_n^0 szerint.
Ha azután p.

$$x_i^0 = f_i(x_1; x_2, \dots, x_n; p_2^0, \dots, p_n^0),$$

és ebből:

$$\delta x_i^0 = \frac{\partial f_i}{\partial x_2} \delta x_2 + \dots + \frac{\partial f_i}{\partial x_n} \delta x_n + \frac{\partial f_i}{\partial p_2^0} \delta p_2^0 + \dots + \frac{\partial f_i}{\partial p_n^0} \delta p_n^0,$$

csak δx_1^0 értékeit kell δV -be helyettesíteni, hogy a célba vett alakot nyerjük. — A δV alakját azonban még sem tudjuk így fölírni, mert amaz egyenletrendszer megoldását nem lehet explicite elvégezni. Ép ezért fölcseréljük a V -t a következő kifejezéssel

$$W = \sum_{i=2}^{i=n} p_i^0 x_i^0 + V; \quad (5.)$$

akkor

$$\delta W = \sum_{i=2}^{i=n} \delta(p_i^0 x_i^0) + \delta V,$$

és minthogy

$$\delta (p_i^0 x_i^0) = p_i^0 \delta x_i^0 + x_i^0 \delta p_i^0,$$

ha még a δV fentebb kifejtett értékét tekintetbe vesszük:

$$\delta W = p_2 \delta x_2 + \dots p_n \delta x_n + x_2^0 \delta p_2^0 + \dots + x_n^0 \delta p_n^0 \quad (6.)$$

A W -ben a változó elemek eredetileg a tetszőleges állandók, $x_2^0 \dots x_n^0, p_2^0 \dots p_n^0$. Az $x_2^0 \dots x_n^0$ független elemek helyett bevezetjük az $x_2 \dots x_n$ -t és ekkor δW alakja éppen a transformációnak megfelelő, ha t. i. még a $p_2 \dots p_n$ -t, $x_2^0 \dots x_n^0$ -okat a (2.) alatti egyenletek segítségével kiszámítottaknak gondoljuk. De ily fölfogásban a δW még így is írható:

$$\delta W = \frac{\partial W}{\partial x_2} \delta x_2 + \dots + \frac{\partial W}{\partial x_n} \delta x_n + \frac{\partial W}{\partial p_2^0} \delta p_2^0 + \dots + \frac{\partial W}{\partial p_n^0} \delta p_n^0, \quad (7.)$$

a miből végre következtetjük, hogy:

$$\begin{aligned} \frac{\partial W}{\partial x_2} &= p_2, & \frac{\partial W}{\partial p_2^0} &= x_2^0, \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \frac{\partial W}{\partial x_n} &= p_n, & \frac{\partial W}{\partial p_n^0} &= x_n^0. \end{aligned} \quad (8.)$$

E képletekben most természetesen föl van tételezve, hogy W kifejezésében, mely az x és p változókkal együtt a kezdőértékek függvénye, az x_i^0 -okat az x_i és p_i^0 -ból összerakott alakok által pótolták, és így W -t, mint az $x_1, x_2, \dots, x_n, p_2^0, \dots, p_n^0$ függvényét állítottuk elő.

2. — A (8.) alatt álló egyenletek minden további következtetésnek alapját teszik; de levezetésük, mielőtt azt elfogadhatjuk, még néhány pontban kiegészítendő. Az egyenleteket úgy nyerjük, hogy a δV két különböző kifejezését egymásból kivonjuk. Így módon:

$$0 = \left(\frac{\partial W}{\partial x_2} - p_2 \right) \delta x_2 + \dots + \left(\frac{\partial W}{\partial x_n} - p_n \right) \delta x_n + \left(\frac{\partial W}{\partial p_2^0} - x_2^0 \right) \delta p_2^0 + \dots \\ \dots + \left(\frac{\partial W}{\partial p_n^0} - x_n^0 \right) \delta p_n^0.$$

Ha az itt föllépő variációk egymástól teljesen függetlenek, ez csak úgy lehetséges, hogy minden variáció egyútt-hatója zérus, és ekkor épen a fentebbi egyenleteket nyerjük. De ez egyenletek megfordítva csak is akkor helyesek, ha a variációk egymástól függetlenek. A $\delta p_2^0 \dots \delta p_n^0$ -ra nézve ez közvetetlenül világos; de nem az x -ekre nézve, ha ezek között van valami reláció, akkor ebből egy másik következik a variációk között. Ki kell tehát még mutatni, hogy ily reláció nincsen. *) Arra, hogy az

$$x_i = x_i(x_1, x_2^0, \dots, x_n^0, p_2^0 \dots p_n^0), \quad (2.) \\ (i = 2, \dots, n)$$

által adott függvények egymástól függetlenek legyenek, vagyis hogy az x_i -kat ne kapcsolja össze az x_i^0 -októl független egyenlet (más kifejezés módban, hogy a (2.) alatti egyenleteket az

*) E következtetések nem tisztán elméleti jelentőségűek, melyek tárgyalásunk szigorú voltát biztosítják. A régiebb Jacobi-féle tárgyalás lényegben ettől az által különbözik, hogy nem az x_i^0 , hanem a p_i^0 -ek helyébe vezetjük be az x_i -eket. Ez azonban valóban lehetetlen lesz a H függvény bizonyos értékeinél és így megfordítva a parciális differenciálegyenletek bizonyos osztályánál szintén nem lehetséges a Hamilton-féle rendszerre való visszavezetést elvégezni. E kivételes eset jelentőségére még visszatérek.

x_i^0 -ok szerint meg lehessen oldani), a szükséges és elégséges föltétel, hogy a:

$$D = \begin{vmatrix} \frac{\partial x_2}{\partial x_2^0} & \frac{\partial x_2}{\partial x_3^0} & \cdots & \frac{\partial x_2}{\partial x_n^0} \\ \frac{\partial x_3}{\partial x_2^0} & \frac{\partial x_3}{\partial x_3^0} & \cdots & \frac{\partial x_3}{\partial x_n^0} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial x_n}{\partial x_2^0} & \frac{\partial x_n}{\partial x_3^0} & \cdots & \frac{\partial x_n}{\partial x_n^0} \end{vmatrix}$$

determináns ne legyen identice zérus. Erre elég kimutatni, hogy D értéke a 0-tól különböző, ha x_1 helyébe x_1^0 -ot teszünk. Az x_i -kről tudjuk, hogy átmennek x_i^0 -ba, ha $x_1 = x_1^0$, és így tehát, miután az $x_1 = x_1^0$ közelében véges, egyértékű és folytonos függvények: *)

$$x_i = x_i^0 + (x_1 - x_1^0) K_i,$$

hol K_i -nek az $x_1 - x_1^0$ pozitív egész hatványai szerint haladó sor alakja van. Ebből

$$\begin{aligned} \frac{\partial x_i}{\partial x_i^0} &= 1 + (x_1 - x_1^0) \frac{\partial K_i}{\partial x_i^0}, \\ \frac{\partial x_i}{\partial x_j^0} &= (x_1 - x_1^0) \frac{\partial K_i}{\partial x_j^0}, \quad (j \geq i), \end{aligned}$$

hol K -val együtt az x_i^0 paraméterek szerint vett differenciálhányadosai is végesek, ha $x_1 = x_1^0$. Így tehát:

$$\left(\frac{\partial x_i}{\partial x_i^0} \right)_{x_1=x_1^0} = 1,$$

$$\left(\frac{\partial x_i}{\partial x_j^0} \right)_{x_1=x_1^0} = 0,$$

a D elemei tehát, ha x_1 helyébe x_1^0 -ot teszünk, mindannyian eltűnnek, a diagonálisban állók kivételével, melyek az egységgel egyenlők és így tehát:

$$(D)_{x_1=x_1^0} = 1.$$

*) Épen e föltétel szorítja meg egyedül a kezdőértékek választását.

D tehát nem tűnhetik el identikus módon, és így most már a (8.) alatt álló egyenletek teljesen igazolva vannak.

3. — E kitérés után összeállítom az első pontban nyert eredményeket:

Ha $x_2, \dots, x_n, p_2, \dots, p_n$ a következő Hamilton-féle rendszernek megoldásai:

$$\frac{dx_i}{dx_1} = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \quad \frac{dp_i}{dx_1} = -\frac{\partial H}{\partial x_i}, \quad (1.)$$

$$i = (2, \dots, n)$$

ha továbbá $x_2^0, \dots, x_n^0, p_2^0, \dots, p_n^0$ e függvények kezdőértékeit jelentik, ha $x_1 = x_1^0$, akkor helyettesítsük a

$$W = p_2^0 x_2^0 + \dots + p_n^0 x_n^0 + \int_{x_1^0}^{x_1} \left(\sum_{i=2}^n p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} - H \right) dx_1$$

kifejezésben, mely tulajdonképpen (x_1 mellett) a kezdőértékek függvénye, az $x_2^0 \dots x_n^0$ helyébe az

$$x_i = x_i(x_1, x_2^0 \dots x_n^0, p_2^0 \dots p_n^0)$$

egyenletekből vett értékeiket. Ez által W az $x_1, x_2, \dots, x_n, p_2^0 \dots p_n^0$ függvénye lesz és a W ily alakjára nézve:

$$\frac{\partial W}{\partial x_i} = p_i, \quad \frac{\partial W}{\partial p_i^0} = x_i^0 \quad (8.)$$

$$i = (2, \dots, n),$$

Közvetetlenül látni, hogy az utolsó egyenletek (8.) az adott Hamilton-féle rendszer általános integrálegyenleteit képviselik. Ezek ugyanis $2(n-1)$ relációt adnak az x_1, x_i, p_i és a kezdőértékek között, és e relációk függetlenek is egymástól, mert bármelyik egyenlet egy mennyiséget, egy p_i -t vagy egy x_i^0 -t tartalmaz, mely a többiekben nem fordul elő, tehát nem is hozható le a többiek összeállításából. E tétel azonban semmikép sem adja a Hamilton-féle rendszer integrációját. Erre ugyanis szükséges volna, hogy a W függvényt ismerjük, ez pedig csak a rendszer integrációja után ismeretes. A nyert eredmény azonban más irányban igen fontos. Kimutatja ugyanis, hogy épen úgy, a mint a Hamilton-féle rendszer differenciálegyenleteit egy egyetlen H függvény parciális differenciál-

hányadosai jellemzik, úgy az integrálegyenleteknek is oly alak adható, melyben egy egyetlen W függvény parciális differenciálhányadosai által adva vannak.

H -t a *charakteristikus függvénynek*, W -t *alapfüggvénynek* szokás nevezni.

Az alapfüggvény, W számára egy n független változót tartalmazó elsőrendű parciális differenciálegyenletet képezhetünk.

Ha ugyanis a W -t mint az $x_1, x_2 \dots x_n$ függvényét vesszük és tekintetbe vesszük, hogy $x_2 \dots x_n$ ismét az x_1 függvényei, akkor:

$$\frac{dW}{dx_1} = \frac{\partial W}{\partial x_1} + \sum_{i=2}^{i=n} \frac{\partial W}{\partial x_i} \frac{dx_i}{dx_1},$$

vagy, ha az itt előforduló teljes differenciálhányadosok értékeit a Hamilton-féle rendszerből vesszük:

$$\frac{dW}{dx_1} = \frac{\partial W}{\partial x_1} + \sum_{i=2}^{i=n} \frac{\partial W}{\partial x_i} \frac{\partial H}{\partial p_i}.$$

Más oldalról a W -nek integrál alakjából közvetlenül nyerni:

$$\frac{dW}{dx_1} = \sum_{i=2}^{i=n} p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} - H.$$

És a két alak összehasonlításából:

$$\frac{\partial W}{\partial x_1} + H(x_1, x_2, \dots, x_n, p_2, \dots, p_n) = 0,$$

hol a viszonyok jobb föltüntetésére a H -ba, mint függvényjelbe beirtuk ama mennyiségeket, melyek a H -ban előfordulnak. Ez, ha az x_i, p_i -k a Hamilton-féle rendszer megoldásai, identitás és az marad, ha az integrálegyenleteknek (8.) alatt álló alakjából a p_i -k értékeit helyettesítjük. Így lesz:

$$\frac{\partial W}{\partial x_1} + H(x_1, x_2, \dots, x_n, \frac{\partial W}{\partial x_2}, \dots, \frac{\partial W}{\partial x_n}) = 0 \quad (9).$$

Ez egyenlet nemcsak hogy helyes, de *identikus* egyenletnek kell lennie. Benne ugyanis mindenütt a W mint az $x_1, x_2, \dots, x_n, p_2^0, p_n^0$ függvénye szerepel; és miután a levezetés minden esetre helyes, érvényesnek kell maradnia, ha az x -ek

helyébe a kezdőértékeket tesszük. Ha ekkor nem kapunk identitást, ez kapcsolatot adna a tetszőleges kezdőértékek között, a mi lehetetlenség. Az x_2^0 -ok pedig ép úgy tetszőleges mennyiségek, mint az x_i -k maguk; tehát a (9.) egyenlet identitás. Ha most ebben a W -t ismeretlen függvénynek vesszük, akkor a (9.) parciális differenciálegyenlet a W számára és így a nyert eredmény úgy is fogalmazható, hogy az előbb értelmezett W függvény a (9.)-czel jelölt parciális differenciálegyenlet megoldása.

E megoldás, mely természetesen egy additív állandó hozzáadása után is ilyen marad:

$$W = W(x_1, x_2, \dots, x_n, p_2^0 \dots p_n^0) + C,$$

ú. n. teljes integrál. Ez ugyanis ebben az esetben, hol a differenciálegyenlet az ismeretlen függvényének csakis differenciálhányadosait tartalmazza, annyit jelent, hogy ha a W -nek parciális differenciálhányadosait képezzük:

$$\frac{\partial W}{\partial x_j} = q_j(x_1, x_2, \dots, x_n, p_2^0 \dots p_n^0), (j = 1, 2, \dots, n)$$

az itt előforduló összes számra nézve $n-1$ állandó, p_2^0, \dots, p_n^0 kiküszöbölése kevesebből, mint az összes n egyenletből nem lehetséges. — Ha ugyanis e kiküszöbölés lehetséges volna, akkor relációt nyernénk a

$$\frac{\partial W}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial W}{\partial x_n}$$

között, melyben azonban ezek közül az egyik hiányzik és ép azért a (9.) alatt állóval nem lehet aequivalens. Hiányzónak mindig a $\frac{\partial W}{\partial x_1}$ -et vehetjük, mert ha ez benne előfordul, helyette a (9.)-ből vett értéket vehetjük. Így tehát egy egyenletet nyernénk:

$$\Phi\left(x_1, x_2, \dots, x_n, \frac{\partial W}{\partial x_2}, \dots, \frac{\partial W}{\partial x_n}\right) = 0,$$

mely a W adott értékénél identitás volna. Ha a (8.)-ból a differenciálhányadosok értékeit vesszük, volna ismét identice

$$\Phi(x_1, x_2, \dots, x_n, p_2, \dots, p_n) = 0;$$

ez az egyenlet fönnállana még akkor is, ha ismét a változók helyébe kezdőértékeiket tesszük. Föltevésünk tehát e kezdő-

értékek között kapcsolatot adna, és így e következményével együtt lehetetlen.

A H függvény kezdettől fogva egészen tetszőleges volt, és így eredményeink könnyen úgy fogalmazhatók, hogy a (9.)-czel jelölt *parciális differenciálegyenlet integrációjára* vonatkozzanak:

A következő *parciális differenciálegyenletnek megfelelőleg*:

$$\frac{\partial W}{\partial x_1} + H\left(x_1, x_2, \dots, x_n, \frac{\partial W}{\partial x_2}, \dots, \frac{\partial W}{\partial x_n}\right) = 0$$

integráljuk e Hamilton-féle rendszert:

$$\frac{dx_i}{dx_1} = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \quad \frac{dp_i}{dx_1} = -\frac{\partial H}{\partial x_i},$$

$$(i = 2, \dots, n)$$

hol a H függvényben $\frac{\partial W}{\partial x_i}$ helyébe mindenütt p_i -t gondolunk betéve. Ha e rendszerből:

$$x_i = x_i(x_1, x_2^0, \dots, x_n^0, p_2^0, \dots, p_n^0),$$

$$p_i = p_i(x_1, x_2^0, \dots, x_n^0, p_2^0, \dots, p_n^0),$$

$$(i = 2, \dots, n);$$

akkor számítsuk ki a következő kifejezést:

$$W = \sum_{i=2}^{i=n} p_i^0 x_i^0 + \int_{x_1^0}^{x_1} \left(\sum_{i=2}^{i=n} p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} - H \right) dx_1,$$

és helyettesítsük benne az x_2^0, \dots, x_n^0 helyébe az

$$x_i = x_i(x_1, x_2^0, \dots, x_n^0, p_2^0, \dots, p_n^0)$$

egyenletek megoldásából nyerhető értékeket. Az ily módon előálló kifejezés tetszőleges állandó hozzáadásával:

$$W = W(x_1, x_2, \dots, x_n, p_2^0, \dots, p_n^0) + C,$$

a *parciális differenciálegyenlet teljes integrálja*.

Az előadott tétel, mely a parciális differenciálegyenlet integrációját a Hamilton-féle rendszerére vezeti vissza, nem más, mint a Cauchy-féle vagy más néven Jacobi-Hamilton-féle módszer az általános elsőrendű parciális differenciálegyenletek megoldására.

Mindenekelőtt könnyű kimutatni, hogy a módszer minden elsőrendű parciális differenciálegyenletre alkalmazható. A tárgyalt alak specziális jellegű az által, hogy az ismeretlen függvény maga nem fordul elő, hanem csak a differenciálhányadosokban lép föl. De ismeretes transformáció által minden differenciálegyenlet ilyenbe vezethető át. Ez azután fönt a $\frac{\partial W}{\partial x_1}$ szerint megoldott alakban lép föl, a mi ismét nem megszorítás, mert a H függvény tetszőleges. Különben a követelt számítások keresztülvihetők úgy is, hogy a differenciálegyenletet oldatlan alakban hagyjuk.

Ha a most nyert eredményt a Hamilton-féle rendszerek integrációjára szolgáló, az előbbi fejezetben tárgyalt módszerrel összekötjük, az általános elsőrendű parciális differenciálegyenlet megoldására szolgáló módszert nyerünk, mely a most ismeretes eljárások közt legegyszerűbb Mayer és Lie-félekkel egyenlő számú alapoperációt követel, de levezetésében sokkal egyszerűbb, a mennyiben a Jacobi terjedelmes ujjabb elméleteiből nem tételez föl semmit.

Az e fejezetben kifejtett elmélet továbbá még azt is mutatja, hogy az n független változót tartalmazó parciális differenciálegyenlet és a megfelelő $2(n-1)$ -edrendű Hamilton-féle rendszer két aequivalens problémát képvisel. T. i. nemcsak hogy a differenciálegyenlet teljes integrálja levezethető a Hamilton-féle rendszer integráljaiból, hanem megfordítva a Hamilton-féle rendszer integráljai teljesen ismeretesek, ha a parciális differenciál-egyenletnek csak egy teljes integrálja ismeretes. E megfordított tétel közvetlenül világos volna, ha a parciális differenciálegyenletnek csak egy teljes integrálja volna. Azonban ilyen végtelen sok van; és így még fennmarad ama nehézség, hogy e végtelen sok alak közt miképen találjuk meg azt a W értéket, mely fejtegetéseinkben föllépett. E nehézség azonban megszűnik, ha bebizonyítjuk, hogy *tételeink érvényesek maradnak, a parciális differenciálegyenletnek bármely teljes integrálját jelentse is W .*

E tétel bebizonyítását itt mellőzöm, annál inkább, miután a mi tárgyalásunkban fontos szerepe úgy sincsen. Ez t. i.

arra szolgált, hogy a Hamilton-féle rendszer integrációját parciális differenciálegyenletére vezesse vissza; míg az integráció ama módszere, melyet az előbbi fejezetben adtam, a problémának tárgyalásában az ily idegen elem behozását fölöslegessé teszi.

4. — A Mayer által módosított Jacobi-Hamilton-féle elmélet előterjesztése után talán jó lesz, ezt egy általánosabb, de mégis egyszerűbb példán fölvilágosítani, mely egyszersmind más e tárgygyal kapcsolatos kérdésre utal. E példa a homogén lineár parciális differenciálegyenlet tárgyalása, melyre különben ismeretes módon speciális módszerek is vezetnek.

Az ily differenciálegyenlet általános alakja:

$$\frac{\partial W}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial W}{\partial x_2} + X_3 \frac{\partial W}{\partial x_3} + \dots X_n \frac{\partial W}{\partial x_n} = 0$$

hol X_2, \dots, X_n az x_1, x_2, \dots, x_n tetszőleges függvényeit jelentik. Az ennek megfelelő H függvény, ha benne mindjárt $\frac{\partial W}{\partial x_i}$ helyett p_i -t írunk:

$$H = X_2 p_2 + X_3 p_3 + \dots + X_n p_n,$$

és így a megfelelő Hamilton-féle rendszer:

$$\frac{dx_i}{dx_1} = X_i,$$

$$\frac{dp_i}{dx_1} = -\frac{\partial H}{\partial x_i},$$

$$(i = 2, 3, \dots, n)$$

míg a megfelelő kifejezésben:

$$\sum_{i=2}^{i=n} p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} = \sum_{i=2}^{i=n} p_i X_i = H,$$

és ebből:

$$W = p_2^0 x_2^0 + \dots + p_n^0 x_n^0.$$

Most a Hamilton-féle rendszer integrálegyenleteiből ki kell fejezni az x_i^0 -okat az x_1 -k által; ebben azonban a H függvény speciális jellege lényeges egyszerűsítést ad. T. i. a Hamilton-féle rendszerben foglalt egyenletek első csoportja

$$\frac{dx_i}{dx_1} = X_i$$

a p -ket nem is tartalmazza, és egymagában mint $n-1$ -edrendű rendszer integrálható. Ebből:

$$x_i = x_i(x_1, x_2^0, \dots, x_n^0),$$

és ha most a Hamilton-féle rendszert teljesen akarjuk integrálni, az így nyert értékeket az egyenletek második csoportjába behelyettesítjük és így még egy második $n-1$ -edrendű rendszer integrálandó. De e második rendszer integrációja egészen elmaradhat. Az előbb fölirt integrálegyenletek épen azok, melyek a W transformációjára szükségesek, és így ha ezeknek az x_i^0 szerint megoldott alakja:

$$x_i^0 = f_i(x_1, x_2, \dots, x_n)$$

a megfelelő parciális differenciálegyenlet teljes integrálja

$$W = p_2^0 f_2 + \dots + p_n^0 f_n,$$

melyből azután az általános integrál $\varphi(f_2, \dots, f_n)$, — hol φ tetszőleges függvényt jelent — tüstént fölírható. Világos egy-szersmind, hogy az $x_i^0 = f_i$ alakok nem mások, mint a

$$\frac{dx_i}{dx_1} = X_i$$

totál differenciálegyenletrendszer független első integráljai.

A tárgyalt példa elméletileg érdekes az által, hogy mutatja, miképen redukálható a probléma a H bizonyos speciális alakjainál. A $2(n-1)$ -edrendű Hamilton-féle rendszer két $(n-1)$ -edrendű rendszerre esik szét, melyek egymás után integrálhatók. A parciális differenciálegyenlet megoldására egyáltalában csak az első rendszer integrációja végzendő; és így a Hamilton-féle rendszer integrációja is már teljesen ismeretes az első rendszer megoldása után.

5. — A tárgyalt példa csak szélső esete a probléma ama — eddig nem ismert — redukciójának, mely mindenkor eszközölhető, ha a H -nak a p -k szerint vett függvénydeterminánsa eltűnik. (A fentebbi példában a determináns minden eleme 0 lesz.)

E redukció lehetősége azon alapszik, hogy a W -ben az integrál jele alatt előforduló

$$\varphi = \sum_{i=2}^{i=n} p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} - H \quad (10.)$$

kifejezés mint az

$$x_1, x_2, \dots, x_n, x'_2, \dots, x'_n$$

függvénye írható, hol rövidség kedvéért $\frac{dx_i}{dx_1}$ helyett x'_i -et írunk.

Általánosságban ez magában világos, mert a Hamilton-féle rendszerben foglalt egyenletek első csoportja:

$$x'_i = \frac{\partial H}{\partial p_i}$$

akkor $p_2 \dots p_n$ szerint megoldható, és az így nyert értékek q -ben helyettesíthetők. Azonban épen ebben az esetben a q e transformációja nem vezet új eredményekhez. Ez csak akkor történik, mikor az utolsó egyenletrendszer nem oldható meg

a p -k szerint, vagyis midőn más szóval a $\frac{\partial H}{\partial p_i}$ -k, és így az x'_i -k

között a p -ktől független relációk léteznek. Ez akkor történik, ha H függvényterminánusa

$$\Delta = \begin{vmatrix} \frac{\partial^2 H}{\partial p_2^2} & \frac{\partial^2 H}{\partial p_2 \partial p_3} & \dots & \frac{\partial^2 H}{\partial p_2 \partial p_n} \\ \frac{\partial^2 H}{\partial p_2 \partial p_3} & \frac{\partial^2 H}{\partial p_3^2} & \dots & \frac{\partial^2 H}{\partial p_3 \partial p_n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \frac{\partial^2 H}{\partial p_2 \partial p_n} & \frac{\partial^2 H}{\partial p_3 \partial p_n} & \dots & \frac{\partial^2 H}{\partial p_n^2} \end{vmatrix}$$

eltűnik és erre az esetre egyszersmind a q -nek fönt kijelentett sajáttsága külön bizonyítást igényel. A (11.) alatt álló egyenletrendszer most olyan, hogy az $n-1$ egyenletből most az $n-1$ mennyiség $p_2 \dots p_n$ mind eliminálható, és az ezáltal keletkező független egyenletek, melyeknek száma természetesen $n-1$ -nél kisebb, legyenek:

$$F_r(x_1, x_2, \dots, x_n, x'_2, \dots, x'_n) = 0, \\ (r = 1, 2, \dots, k-1)$$

A relációk számát $k-1$ -nek véve, e relációk mutatják, hogy az $x_2 \dots x_n, x'_2 \dots x'_n$ variációi sem függetlenek egymástól, hanem közöttük is k -egyenlet áll fenn, t. i.

$$\frac{\partial F}{\partial x_2} \delta x_2 + \dots + \frac{\partial F}{\partial x_n} \delta x_n + \frac{\partial F}{\partial x'_2} \delta x'_2 + \dots + \frac{\partial F}{\partial x'_n} \delta x'_n = 0. \\ (r = 1, 2, \dots, k-1)$$

Ebből a $k-1$ relációból p .

$$\delta x'_2, \delta x'_3, \dots \delta x'_k$$

kifejezhető mind a többinek lineáris függvénye.

A δq maga, épen úgy, mint előbb, lesz:

$$\delta q = p_2 \delta x'_2 + \dots + p_n \delta x'_n - \frac{\partial H}{\partial x_2} \delta x_2 - \dots - \frac{\partial H}{\partial x_n} \delta x_n,$$

vagy ha a $\delta x'_2, \dots \delta x'_k$ variációkat kifejezzük a többiek által:

$$\delta q = \lambda_2 \delta x_2 + \dots + \lambda_n \delta x_n + \mu_{k+1} \delta x'_{k+1} + \dots + \mu_n \delta x'_n. \quad (12.)$$

Ha — mint most épen föltételezzük — az $x'_2 \dots x'_n$ közt $k-1$ reláció áll fönn, ezek nem vezethetők be független változóknak a p -k helyébe, de igen még:

$$x'_{k+1}, x'_{k+2}, \dots x'_n,$$

melyek közt, miután a mutatók sorrendjét, már fönt így megállapítottuk, nincs összefüggés. Ezek mellett tehát még meghagyandó $k-1$ a p -k közül, melyek kiszemelése az által történik, hogy a (11.)-gyel jelölt rendszer a többiek szerint megoldható. Ezek legyenek:

$$p_{i_1}, p_{i_2}, \dots p_{i_{k-1}}.$$

Akkor a q -be belépő független függvények mindössze:

$$x_2, x_3, \dots, x_n; x'_{k+1}, \dots x'_n; p_{i_1}, \dots p_{i_{k-1}}.$$

és e szerint a δq egy második kifejezése lesz:

$$\begin{aligned} \delta q = & \frac{\partial q}{\partial x_2} \delta x_2 + \dots + \frac{\partial q}{\partial x_n} \delta x_n + \frac{\partial q}{\partial x'_{k+1}} \delta x'_{k+1} \dots + \frac{\partial q}{\partial x'_n} \delta x'_n + \\ & + \frac{\partial q}{\partial p_{i_1}} \delta p_{i_1} + \dots + \frac{\partial q}{\partial p_{i_{k-1}}} \delta p_{i_{k-1}}. \quad (13.) \end{aligned}$$

De a δq (12) és (13.) alatt álló két kifejezésben csupa független variációk állanak és így kell, hogy a két kifejezésben az egyes variációk együtthatói egyenlők legyenek, tehát:

$$\begin{aligned} \frac{\partial q}{\partial p_{i_1}} &= 0, \\ \vdots & \\ \frac{\partial q}{\partial p_{i_{k-1}}} &= 0. \end{aligned} \quad (14.)$$

Ez az egyenletrendszer azonban már azt mondja, hogy ha a q ben a

$$p_2, p_3, \dots, p_n$$

helyébe bevezetjük a

$$p_i, \dots p_{i_{k-1}}, x'_{k+1}, \dots x'_n$$

függvénycsoportot, mely az előbbiből még $k-1$ -et tartalmaz, akkor a transformáció kivitelénél ezek is elesnek. Evvel tehát bebizonyítottuk a kezdetben kimondott tételt.

A parciális differenciálegyenlet integrációjára e szerint elégséges, ha a Hamilton-féle rendszerből az

$$x_2, \dots x_n, x'_{k+1} \dots x'_n$$

függvények általános kifejezését nyerjük. Csak ezek szükségesek a W első kiszámítására, míg az azután történő átalakításra már csak az x -ek szükségesek.

A H függvény föltételezett speciális alkatánál, e függvények kiszámítása alacsonyabb rendű rendszerből történhetik. Ha ugyanis az

$$\frac{dx_i}{dx_1} = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \frac{dp_i}{dx_1} = -\frac{\partial H}{\partial x_i},$$

egyenletek első csoportját, újból x_1 szerint differenciáljuk, és tekintetbe vesszük, hogy:

$$\frac{d^2 x_i}{dx_1^2} = \frac{dx'_i}{dx_1},$$

továbbá a jobboldalon helyt foglaló $\frac{dx_i}{dx_1}, \frac{dp_i}{dx_1}$ helyébe ismét a Hamilton-féle rendszerből értékeiket teszszük, a következő alakú egyenleteket nyerjük:

$$\frac{dx'_2}{dx_1} = G_i(x_1, x_2 \dots x_n, p_2 \dots p_n)$$

A Hamilton-féle rendszer első csoportja és a most nyert alakok mindössze $2(n-1)$ egyenletet adnak, melyből a $p_2 \dots p_n$ -t mindössze $n-1$ mennyiséget ki lehet küszöbölni és ez által a következő alakú rendszert nyerjük:

$$f_i\left(x_1, \dots x_i, \dots, \frac{dx_i}{dx_1}, \dots \frac{dx'_i}{dx_1}\right) = 0 \quad (15.)$$

hol mindenik egyenlet tulajdonképen másodrendű, de elsőrendűnek is tekinthető, ha az x_i és x'_i kapcsolatát külön kijelentjük:

$$\frac{dx_i}{dx_1} = x'_i \quad (15.)$$

A (15.) és (16.) együttesen most ismét $2(n-1)$ -ed rendű rendszer az x_i, x'_i függvények meghatározására. A most végzett átalakításban még nem vettük tekintetbe a H speciális tulajdonságát. Ebből, mint láttuk, $k-1$ független reláció folyt az x_i, x'_i között:

$$F_r(x_1, \dots, x_i, \dots, x'_i, \dots) = 0 \quad (17.)$$

$$(r = 1, \dots, k-1),$$

tehát — a mutatók sorrendjének előbb történt megállapítása szerint — ezekből x'_2, x'_3, \dots, x'_k értéke meghatározandó, és ebből következik, hogy ezen egyenletek teljes differenciációjára általánosan $k-1$ egyenletet nyerni, melyben $\frac{dx'_2}{dx_1}, \dots, \frac{dx'_k}{dx_1}$ előfordul:

$$F'_r\left(x_1, \dots, x_i, \dots, x'_i, \dots, \frac{dx'_i}{dx_1}\right) = 0 \quad (18.)$$

A (15), (16), (17) és (18)-ban összesen $2(n-1) + 2(k-1)$ egyenlet áll, melyből az

$$x'_2, \dots, x'_k, \frac{dx'_2}{dx_1}, \dots, \frac{dx'_k}{dx_1}$$

számra $2(k-1)$ mennyiség kiküszöbölése által egy $2(n-1)$ egyenletből álló rendszert nyerünk, melyben csak $2(n-1) - (k-1)$ függvény: $x_2 \dots x_n, x'_{k+1} \dots x'_n$ foglal helyet. Ezeknek tehát ki lehetne küszöbölni összes differenciálhányadosait és így tehát újból relációt nyernénk az x_i, x'_i között, mely független volna az előbb fölírtaktól, (17), mert azok x'_2, \dots, x'_k -t meghatározzák a többi függvények által, a most nyert egyenlet ezeket nem is tartalmazza, tehát egy új x'_i -et határozza meg a többiek által. De ez lehetetlen, mert (17)-ben már az összes létező relációkat fölírtuk és így tehát a most nyert relációnak identikusnak kell lennie. Így tehát a $2(n-1)$ egyenletből csak

$$2(n-1) - k - 1$$

lehet független; a többi egyenlet már *algebrailag* következik ezekből és így kihagyható.

Így tehát *csupán teljesen végezhető differenciációk és eliminációk által az*

$$x_2 \dots x_n, x'_{k+1}, \dots, x'_n$$

meghatározására egy $2(n-1)-k-1$ -edrendű differenciálegyenletrendszert nyertünk.

Ez teljesen megadja már a parciális differenciálegyenlet integrációját és ha még tekintetbe vesszük a determinánsok elméletéből, hogy $k-1$ reláció akkor van, midőn a $k-2$ sor és oszlop elhagyása által keletkező (a $k-2$ -dik) aldeterminánsok az utolsók, melyek mindannyian eltűnnek, akkor a végeredményt még így is fogalmazhatjuk:

A parciális differenciálegyenlet integrációja egy $2(n-1)-k-1$ -edrendű totál differenciálegyenletére vezethető vissza, ha H függvény determinánsa eltűnik, még pedig oly módon, hogy a $k-2$ -ik aldeterminánsok az utolsók, melyek még mind eltűnnek.

Az előbb tárgyalt példában a H függvény determinánsának minden eleme külön 0, azaz, minthogy a determináns $n-1$ -edrendű, az utolsó eltűnő aldeterminánsok az $(n-2)$ -iek; tehát $k = n$, és így a differenciálegyenletrendszer $n-1$ -edrendű.

E redukált rendszer látszólag még nem oldja meg teljesen a Hamilton-féle rendszert; de meghatározza, mint tüstént látni, ennek ugyancsak $2(n-1-k-1)$ függvényét és így még egy $k-1$ -edrendű rendszer marad megoldandó. *A Hamilton-féle rendszer megoldásában tehát a föllépő egyszerűsítés annyiból áll, hogy a $2(n-1)$ -edrendű rendszer helyett egy $2(n-1)-k-1$ és egy $k-1$ -edrendű integrálandó egymásután; hol azonban a második rendszer integráljainak kiszámítására csak quadraturák kellenek.*

6. — Miután ily módon az integráció folyamában föllépő egyszerűsítéseket is tárgyaltuk, ámbár ezeknek elméletére még más alkalommal vizszatérni szándékozom, még a következők miatt, szükséges lesz, az előadott eljárás alapján nyert teljes integrált pontosabban jellemezni.

A parciális differenciálegyenlet megoldásánál általánosságban még jogunkban áll, szabadon választani azt a kezdőértéket, melyet a megoldás nyerjen, midőn az egyik független változó, p. x_1 értéke adva van: x_1^0 . Ha ennek a többi változó tetszőleges függvényét veszem, az általános integrált

nyerem, ha pedig ilyennek egy megszabott függvényalakot veszek, mely kellő számú, és egymástól független tetszőleges állandót tartalmaz, akkor *teljes integrál* lesz az eredmény.

Az előadott módszer egy bizonyos teljes integrálhoz vezet és így ennek jellemzésére tudnunk kell, hogy *mi a teljes integrál kezdőértéke, ha $x_1 = x_1^0$?*

Ekkor, mint tüstént látni, a W -ben az integrálrész mindenestre eltűnik, mert a felső határ egyenlő lesz az alsó határral, és így a megvizsgálandó kifejezés

$$p_2^0 x_2^0 + \dots p_n^0 x_n^0 + C$$

hol még az $x_2^0, \dots x_n^0$ az

$$x_i = x_i(x_1, x_2^0 \dots x_n^0, p_2^0 \dots p_n^0)$$

egyenletekből meghatározandók és azután x_1 helyébe x_1^0 teendő. Világos azonban, hogy az eredmény nem változik, ha először végezzük az x_1 helyettesítést, és azután az egyenletek megoldását. Ez akkor nagyon egyszerű, mert ekkor a jobboldalon csakis kezdőértékek állanak és így az egyenletek egyszerűen:

$$x_i = x_i^0,$$

az egyenleteket máris a kívánt oldott alakban nyerjük és így:

$$(W)_{x_1=x_1^0} = p_2^0 x_2^0 + \dots p_n^0 x_n^0 + C.$$

Az összes együttthatók tetszőleges állandók és így tehát a módosított *Jacobi-Hamilton-féle módszer a differenciál-egyenlet ama teljes integrálját adja, melyben az $x_1 = x_1^0$ -nak megfelelő kezdőérték a többi változók legáltalánosabb lineáris függvénye.*

V.

SIMULTÁN PARCZIÁLIS DIFFERENCIÁL-
EGYENLET-RENDSZEREK INTEGRÁCZIÓJA.

I. — Az egyes parciális differenciálegyenletek tárgyalása után áttérünk az oly rendszerek elméletére, melyben egy függvény több egyidejűleg fönnálló parciális differenciálegyenlet által van adva. Itt is az általunk bevezetett módszerek a problémának új és igen egyszerű megoldásához vezetnek, mely impliczite tulajdonképen már bennfoglaltatik a II. és III. fejezet tárgyalásaiban. — Mindenekelőtt azonban ismét összeállítom a probléma pontos fogalmazására vonatkozó dolgokat. A differenciálegyenleteket ismét már amaz egyszerűsített alakban gondoljuk írva, hol az ismeretlen függvény csak a differenciálhányadosokban fordul elő. E szerint, ha z az ismeretlen függvény, $x_1, x_2 \dots x_n$ a független változók, ha továbbá $\frac{\partial z}{\partial x_i}$ helyett röviden p_i -t írunk, a tárgyalt egyenletek általános alakja

$$\Phi(x_1, x_2, \dots, x_n, p_1, p_2, \dots, p_n) = 0$$

melyet néha a függvényjelben előforduló betűk kihagyásával $\Phi = 0$ -nak írunk.

Ha most a z függvény meghatározandó a következő rendszerből:

$$\Phi_1 = 0, \Phi_2 = 0, \dots, \Phi_m = 0,$$

akkor ismét mindenekelőtt a probléma lehetőségének feltételeit kell megállapítanunk; mert közvetetlenül világos, hogy az adott egyenletek esetleg nem is lehetségesek együtt, a mint az már kitűnik a quadraturák föladatából, mely hiszen a most

tárgyaltnak legegyszerűbb esete. Ha t. i. $m = n$, akkor az n egyenletből a p -ket mint az x függvényeit nyerjük, és akkor szükséges, hogy e kifejezések eleget tegyenek az integrabilitás föltételeinek. Sőt az is lehetséges, hogy az egyenletek nem oldhatók meg a p -k szerint, tehát az x -ek közt relációt adnak, a mikor a föladat természetesen lehetetlen.

Kérdezzük tehát általánosságban, hogy kettő ama differenciálegyenletek közül, p.

$$\Phi_r = 0, \Phi_s = 0$$

mikor állhat fönn együtt?

Hogy erre föltételt nyerjünk, vegyük tekintetbe, hogy a p_i -k ugyanazon függvény differenciálhányadosai, hogy tehát ezek, melyek végelemzésben az x_1, \dots, x_n függvényei, következő egyenleteknek tartoznak eleget tenni.

$$\frac{\partial p_i}{\partial x_k} = \frac{\partial p_k}{\partial x_i}.$$

Ha ezután a két fölvett egyenletet x_i szerint differenciáljuk, tekintetbe véve, hogy a p -k is x_i függvényei, lesz:

$$\begin{aligned} \frac{\partial \Phi_r}{\partial x_i} + \sum_{k=1}^{k=n} \frac{\partial \Phi_r}{\partial p_k} \frac{\partial p_k}{\partial x_i} &= 0, \\ \frac{\partial \Phi_s}{\partial x_i} + \sum_{k=1}^{k=n} \frac{\partial \Phi_s}{\partial p_k} \frac{\partial p_k}{\partial x_i} &= 0. \end{aligned}$$

Ha most az első egyenletet megszorozzuk $\frac{\partial \Phi_s}{\partial p_i}$ -vel, azután az i helyébe minden értéket teszünk 1-től n -ig és végre összeadunk, lesz:

$$\sum_{i=1}^{i=n} \frac{\partial \Phi_r}{\partial x_i} \frac{\partial \Phi_s}{\partial p_i} + \sum_{i=1}^{i=n} \sum_{k=1}^{k=n} \frac{\partial \Phi_r}{\partial p_k} \frac{\partial \Phi_s}{\partial p_i} \frac{\partial p_k}{\partial x_i} = 0.$$

Hasonlókép szorozzuk a második egyenletben $\frac{\partial \Phi_r}{\partial p_i}$ -vel és adunk össze az i -k szerint: lesz:

$$\sum_{i=1}^{i=n} \frac{\partial \Phi_s}{\partial x_i} \frac{\partial \Phi_r}{\partial p_i} + \sum_{i=1}^{i=n} \sum_{k=1}^{k=n} \frac{\partial \Phi_s}{\partial p_k} \frac{\partial \Phi_r}{\partial p_i} \frac{\partial p_k}{\partial x_i} = 0.$$

Ha e két egyenletet egymásból levonjuk, a kettős összegek két-két tagja:

$$\frac{\partial \Phi_r}{\partial p_k} \frac{\partial \Phi_s}{\partial p_i} \frac{\partial p_k}{\partial x_i} \text{ és } \frac{\partial \Phi_s}{\partial p_i} \frac{\partial \Phi_r}{\partial p_k} \frac{\partial p_i}{\partial x_k}$$

a p -k közt fönnálló relációk miatt mindig egyenlő és így az eredmény:

$$\sum_{i=1}^{i=n} \left(\frac{\partial \Phi_r}{\partial x_i} \frac{\partial \Phi_s}{\partial p_i} - \frac{\partial \Phi_s}{\partial x_i} \frac{\partial \Phi_r}{\partial p_i} \right) = 0.$$

A baloldalon álló összeg számára a Jacobi által bevezetett jelt (Φ_r, Φ_s) -t használva, e szerint *annak, hogy a $\Phi_r = 0$ és $\Phi_s = 0$ parciális differenciálegyenletek egyidejűleg fönnállhassanak, szükséges föltétele:*

$$(\Phi_r, \Phi_s) = 0.$$

2. — Ha most az így nyert szükséges föltétel segítségével a

$$\Phi_1 = 0, \dots, \Phi_m = 0$$

rendszer integrációjának lehetőségét akarjuk vizsgálni, az eljárás következő lesz:

Mindenekelőtt világos, hogy az egyenletek száma, n nem lehet nagyobb a független változók számánál n -nél; mert különben a p_1, p_2, \dots, p_n kiküszöbölésével relációt nyernénk a független változók között, a mi lehetetlenség. (Ha e kiküszöbölés nem vezetne relációhoz az x -ek között, hanem identitáshoz, ez annyit jelentene, hogy egy vagy több egyenlet a többinek algebrai következménye; de ezeket, melyek új adatot nem adnak, egyszerűen kihagyjuk, azaz a fölvetett egyenleteket algebrai értelemben már egymástól függetleneknek vesszük.)

Az adott egyenletek, ha a p_1, p_2, \dots, p_n közül m -et kelően kiválasztunk, ezek szerint megoldhatók. A mutatók sorrendjét úgy választhatjuk, hogy ezek p_1, p_2, \dots, p_m legyenek. A Φ_1 -ben ugyanis mindenesetre előfordul egy p ; ez legyen p_1 ; így tehát a $\Phi_1 = 0$ egyenlet segítségével a többi egyenletről kiküszöbölhetni p_1 -et; és így a

$$\Phi_2 = 0, \dots, \Phi_m = 0$$

új alakokban ekkor p_1 nem fordul elő; de Φ_2 tartalmaz legalább egy p -t, mert különben vagy reláció az x -ek közt és ekkor ez mutatná, hogy a rendszer integrációja lehetetlen, vagy pedig identitás, és ekkor az egyenlet az elsőnek algebrai

a reláció egy p -t is tartalmaz. Az utolsó esetben legyen ez, ha az előforduló p -t p_{m+1} -nek mondjuk:

$$\Psi_{m+1}(x_1, \dots, x_n, p_{m+1}, \dots, p_n) = 0.$$

E szerint, hogy a rendszer integrációja lehetséges legyen, szükséges a $\Psi_{m+1} = 0$ feltétel kielégítése. De ez azt mondja, hogy oly függvény, mely az adott m differenciálegyenletet kielégíti, szükségképp kielégíti a most nyert $m+1$ -dik differenciálegyenletet is. Ez pedig az előbbiektől független alak. Hiszen kapcsolat $p_{m+1} \dots p_n$ közt, mely az (1.)-es rendszer alapján még algebrailag egymástól független. Ekkor tehát a most nyert egyenletet a rendszerhez csatoljuk, és miután segítségével a megelőző egyenletekből a p_{m+1} -et kiküszöböltük, az új rendszeren a vizsgálatot ismételjük.

Az új rendszer vagy Jacobi-féle rendszer, vagy lehetetlen, vagy végre ismét egy új differenciálegyenletet ad, melyet ismét a rendszerhez csatolunk.

Az eljárás ily ismételése végre Jacobi-féle rendszerhez vezet vagy kimutatja, hogy a rendszer lehetetlen. Mert ha az egyenletek száma n -re növekedett, akkor az F függvények csak az x -eket tartalmazzák és így az integrabilitás feltételei vagy identikusok, vagy a független változók közt fönnálló relációkat követelnek.

E szerint az adott *simultán parciális differenciálegyenlet-rendszer integrációja* — ha egyáltalában a probléma nem vezet lehetetlenséghez — mindenkor Jacobi-féle rendszerre vezethető vissza.

(Ha az egyenletek nem a p -k szerint megoldott alakban vannak adva, az egész különbség csak az, hogy a $(\Psi_i, \Psi_j) = 0$ vizsgálatában tekintetbe kell venni, hogy a p -k közt fönnáll az eredeti egyenletek által jelzett kapcsolat; és így az előbbi következtetéseket szórul szóra ismételhetjük, ha csak előbb a $p_1 p_2 \dots, p_m$ -et az adott rendszer segítségével a $(\Psi_i, \Psi_j) = 0$ feltételekből kiküszöböltük.)

3. — Áttérünk most már a *Jacobi-féle rendszerek integrációjára*. Ugyanazon alapgondolat, melyet a föltétlenül integrálható rendszereknél (a II. fejezetben) használtunk, erre is eljárást szolgáltat, mely sokkal természetesebb és egysze-

rúbb, mint a bonyolódottabb elméleten alapuló Lie-féle módszer, és végeredményben majd ugyanazon szabályhoz vezet, mint az.

Ha a Jacobi-féle rendszer:

$$p_r = F_r(x_1, \dots, x_n, p_{m+1}, \dots, p_n), \quad (1)$$

$$(r = 1, 2, \dots, m),$$

mindenekelőtt írjuk ki részletesebben a

$$(p_r = F_r, p_s = F_s) = 0$$

identitások alakját. Ez, tekintetbe véve, hogy F_i és F_k nem tartalmazza a p_1, p_2, \dots, p_n -et, a következő:

$$\frac{\partial F_s}{\partial x_r} - \frac{\partial F_r}{\partial x_s} + \sum_{i=m+1}^n \left(\frac{\partial F_r}{\partial x_i} \frac{\partial F_s}{\partial p_i} - \frac{\partial F_s}{\partial x_i} \frac{\partial F_r}{\partial p_i} \right) = 0. \quad (2)$$

Mindenesetre kell, hogy a meghatározandó z függvény kielégítse már az első egyenletet:

$$p_1 = F_1 = 0.$$

Ha ez az egyenlet magában állana, akkor szabadon választhatnók még a z kezdőértékét, azaz az x_2, \dots, x_n ama függvényét, melybe z átmenjen, ha $p_1 = x_1^0$. De most a többi egyenletek megszorítják e kezdőérték szabad választását. Ha ugyanis ezekben x_1 helyébe x_1^0 -ot teszünk, lesznek:

$$p_2^0 = F_2^0 = F_2(x_1^0, x_2, \dots, x_n, p_{m+1}^0, \dots, p_n^0),$$

$$\dots$$

$$p_r^0 = F_r^0 = F_r(x_1^0, x_2, \dots, x_n, p_{m+1}^0, \dots, p_n^0), \quad (3)$$

$$\dots$$

hol ismét az x_2, \dots, x_n szerinti differenciálás és az $x_1 = x_1^0$ helyettesítés sorrendje fölcserélhető; és így, ha ismét egyszerűen:

$$z_1^0 = (z)_{x_1=x_1^0},$$

akkor p_r^0 jelenti a z^0 -nak x_r szerint vett differenciálhányadosát.

Ha megfordítva a z^0 kezdőértéket a (3) alatti rendszerből vettük, az első egyenlet megfelelő integrálja kielégíti az egész rendszert. Ezt következőképen mutatjuk ki:

Képezzük mindenekelőtt $p_r - F_r$ -nek x_1 szerinti differenciálhányadosát.*) Lesz:

$$\frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_1} = \frac{\partial \overline{p_r}}{\partial x_1} - \frac{\partial F_r}{\partial x_2} - \frac{\partial F_r}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial \overline{p_{m+1}}}{\partial x_1} - \dots - \frac{\partial F_r}{\partial p_n} \frac{\partial \overline{p_n}}{\partial x_1},$$

és a p -k jelentésénél fogva továbbá:

$$\frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_1} = \frac{\partial p_1}{\partial x_r} - \frac{\partial F_r}{\partial x_1} - \frac{\partial F_r}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial p_1}{\partial x_{m+1}} - \dots - \frac{\partial F_r}{\partial p_n} \frac{\partial p_1}{\partial x_n}$$

Most a p_1 helyébe, miután a föltevés szerint z kielégíti az első egyenletet, F_1 -et írhatni, és ekkor:

$$\frac{\partial p_1}{\partial x_r} = \frac{\partial F_1}{\partial x_r} + \frac{\partial F_1}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial \overline{p_{m+1}}}{\partial x_r} + \dots + \frac{\partial F_1}{\partial p_n} \frac{\partial \overline{p_n}}{\partial x_r},$$

vagy pedig még:

$$\frac{\partial p_1}{\partial x_r} = \frac{\partial F_1}{\partial x_r} + \frac{\partial F_1}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial \overline{p_r}}{\partial x_{m+1}} + \dots + \frac{\partial F_1}{\partial p_n} \frac{\partial \overline{p_r}}{\partial x_n},$$

Ezen értékek fölhasználásával a kérdéses kifejezés:

$$\begin{aligned} \frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_1} &= \frac{\partial F_1}{\partial x_r} + \frac{\partial F_1}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial \overline{p_r}}{\partial x_{m+1}} + \dots + \frac{\partial F_1}{\partial p_n} \frac{\partial \overline{p_r}}{\partial x_n} \\ &- \frac{\partial F_r}{\partial x_1} \frac{\partial F_r}{\partial p_{m+1}} \left(\frac{\partial F_1}{\partial x_{m+1}} + \frac{\partial F_1}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial \overline{p_{m+1}}}{\partial x_{m+1}} + \dots + \frac{\partial F_1}{\partial p_r} \frac{\partial \overline{p_{m+1}}}{\partial x_n} \right) - \dots \\ &\dots - \frac{\partial F_r}{\partial p_n} \left(\frac{\partial F_1}{\partial x_n} + \frac{\partial F_1}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial \overline{p_n}}{\partial x_{m+1}} + \dots + \frac{\partial F_1}{\partial p} \frac{\partial \overline{p_n}}{\partial x_n} \right), \end{aligned}$$

mely még így is írható:

$$\begin{aligned} \frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_1} &= \frac{\partial F_1}{\partial x_r} - \frac{\partial F_r}{\partial x_1} - \sum_{i=m+1}^{i=n} \frac{\partial F_r}{\partial p_i} \frac{\partial F_1}{\partial x_i} + \\ &+ \sum_{i=m+1}^{i=n} \frac{\partial F_1}{\partial p_i} \left(\frac{\partial \overline{p_r}}{\partial x_i} - \frac{\partial F_r}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial \overline{p_{m+1}}}{\partial x_i} - \dots - \frac{\partial F_r}{\partial p_n} \frac{\partial \overline{p_n}}{\partial x_i} \right), \end{aligned}$$

*) A $\frac{\partial f}{\partial x_i}$ jelt itt kettős értelemben kell használnunk, néha formális

differenciációt jelent a valóban kiírt x_i szerint, míg a másik értelemben parciális differenciálást jelent ugyan, a mennyiben más független változók is vannak, de más oldalról teljesnek is mondható, mert tekintetbe veendő, hogy a p -k is x_i függvényei. Ebben az utolsó értelemben az

illető differenciálhányados fölé vonást teszünk: $\frac{\partial f}{\partial x_i}$.

vagy végre, minthogy:

$$\frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_i} = \frac{\partial p_r}{\partial x_i} - \frac{\partial F_r}{\partial x_i} - \frac{\partial F_r}{\partial p_{m+1}} \frac{\partial p_{m+1}}{\partial x_i} - \dots - \frac{\partial F_r}{\partial p_n} \frac{\partial p_n}{\partial x_i}$$

még lesz:

$$\begin{aligned} \frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_i} &= \frac{\partial F_1}{\partial x_r} - \frac{\partial F_r}{\partial x_1} - \sum_{i=m+1}^{i=n} \frac{\partial F_r}{\partial p_i} \frac{\partial F_1}{\partial x_i} + \\ &+ \sum_{i=m+1}^{i=n} \frac{\partial F_1}{\partial p_i} \frac{\partial F_r}{\partial x_i} + \sum_{i=m+1}^{i=n} \frac{\partial F_1}{\partial p_i} \frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_i}. \end{aligned}$$

de itt a jobb oldalon álló kifejezés, az utolsó tag kivételével, a (2)-ben foglalt integrabilitási, föltétel ($s=1$) alapján eltűnik és így:

$$\frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_1} = \sum_{i=m+1}^{i=n} \frac{\partial F_1}{\partial p_i} \frac{\partial(p_r - F_r)}{\partial x_i}.$$

Ez nem más, mint parciális differenciálegyenlet a $p_r - F_r$ számára. De oly érték, mely e differenciálegyenletet kielégíti és mely továbbá, mint azt a $p_r - F_r$ -ről tudjuk, 0 lesz, ha $x_1 = x_1^0$, csak egy van. (A kezdőérték teljes meghatározása egy egyéni integrált ad.) Más oldalról látni, hogy a 0 oly érték, mely mindkét föltételnek eleget tesz, és így tehát valóban

$$p_r - F_r = 0,$$

hol a levezetés föltétele csak az, hogy z a Jacobi-féle rendszer első egyenletének oly integrálja, melynek kezdőértéke z^0 kielégíti a 3. alatt kiírt rendszert.

Közvetlenül látni, hogy az új rendszer, (3) ismét Jacobi-féle rendszer, melyben az egyenletek és a független változók száma egygyel kisebbedett. Mert az új rendszer integrabilitási föltételeit a régiekből nyerjük, ha mindazokban, hol r vagy s nem $= 1$, x_1 helyébe x_1^0 -ot teszünk; tehát az eredetiekkel együtt az új föltételek is teljesülnek.

Ezen az alapon most már a probléma megoldásáról általános képet alkothatunk magunknak. A $z^0 = (z)_{x_1=x_1^0}$ számára Jacobi-féle rendszerünk van; de akkor ismét az első egyenlet integrációjára vezetjük vissza a föladatot ha a z^0 kezdőértékét, midőn $x_2 = x_2^0$, egy új rendszerből határozzuk meg, mely-

ben az egyenletek száma $m-2$, a független változók száma $n-2$. — Így végre lejutunk egy utolsó egyes differenciál-egyenlethez.

$$p_m - F_m = 0$$

melyben $x_1 \dots x_{m-1}$ helyén még a kezdőértékek teendők. Ennek megoldását úgy választhatjuk, hogy

$$(z)x_1=x_1^0, \dots, x_m=x_m^0$$

az x_{m+1}, \dots, x_n egy tetszőleges függvénye legyen. Ez tehát azon megállapítás alakja, melynek segítségével a Jacobi-féle rendszer integráljainak sokaságából egy és csak egy meghatározott egyént nyerünk.

3. — Az előadott eljárás azonban még lényegesen egyszerűsíthető. Ismét van egy eset, melyben az egyszerűsítés tüstént az egyenletek alakjából leolvasható. Ha t. i. a

$$p_1 = F_1, p_2 = F_2, \dots, p_m = F_m$$

rendszerben az F_2, \dots, F_m függvények oly tulajdonságúak, hogy az $x_1 = x_1^0$ helyettesítésnél eltűnnek. Akkor az első egyenlet integrációjánál megengedhető kezdőértékek a

$$p_2^0 = 0, \dots, p_m^0 = 0$$

rendszerből veendők, hol $p_2^0 = \frac{\partial z^0}{\partial x_2}$.

De e rendszernek integráljai tüstént fölismerhetők. Ezt kielégíti minden tetszőleges függvénye az x_{m+1}, \dots, x_n változóknak, és így az egész Jacobi-féle rendszer integrálját nyerem, ha az első egyenletet úgy integrálok, hogy

$$(z)_{x_1=x_1^0} = \text{Tetsz. függv. } (x_{m+1}, \dots, x_n)$$

Ha tehát az előbbiek szerint az első egyenletnek a megfelelő Hamilton-féle rendszerből képezhető teljes integrálját képezem, ez az egész rendszernek is megfelel, mert ebben az első egyenletben mint változó csak x_1, x_{m+1}, \dots, x_n szerepel, míg $x_2 \dots x_m$ csak mint parameter tekintendő. Ama teljes integrál kezdőértéke pedig az x_{m+1}, \dots, x_n tetszőleges lineáris függvénye, tehát a föltételnek megfelel. Azonban egy megszorítás mégis teendő. Ha t. i. az első egyenlet egymagában volna integrálandó, akkor a lineáris függvénybe belépő tetszőleges állandókat az $x_2 \dots x_m$ parameterektől függő tetszőleges függvényeknek lehetne tekinteni; míg most a kezdőérték számára

nyert föltétel azt kívánja, hogy e tetszőleges állandók az x_2, \dots, x_m -től is függetlenek, tehát tiszta állandók legyenek.

Ebben a speciális esetben tehát az első $n-m+1$ független változót tartalmazó differenciálegyenletnek a Jacobi-Hamilton-féle módszer által nyert teljes integrálja egyszerűs mind az egész m egyenletből álló rendszer megoldását adja.

De igen egyszerű transformáció által minden Jacobi-féle rendszer az ily alakra hozható. Legyen ez ugyanis, kiírva ismét a p -ket differenciálhányadosoknak:

$$\frac{\partial z}{\partial x_1} = F_1,$$

$$\frac{\partial z}{\partial x_2} = F_2,$$

$$\dots \dots \dots$$

$$\frac{\partial z}{\partial x_m} = F_m,$$

akkor vezessünk be az x_2, x_3, \dots, x_m helyébe új változókat a következő képletek segítségével: *)

$$x_2 = x_2^0 + (x_1 - x_0) y_2,$$

$$x_3 = x_3^0 + (x_1 - x_0) y_3,$$

$$\dots \dots \dots$$

$$x_m = x_m^0 + (x_1 - x_0) y_m.$$

Ha most föltételezzük, hogy a z függvény e transzformáció által u -ba megy át, akkor

$$\frac{\partial u}{\partial x_1} = \frac{\partial z}{\partial x_1} + \frac{\partial z}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial x_1} + \frac{\partial z}{\partial x_3} \frac{\partial x_3}{\partial x_1} + \dots + \frac{\partial z}{\partial x_m} \frac{\partial x_m}{\partial x_1},$$

$$\frac{\partial u}{\partial y_2} = \frac{\partial z}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y_2},$$

$$\frac{\partial u}{\partial y_3} = \frac{\partial z}{\partial x_3} \frac{\partial x_3}{\partial y_3},$$

$$\dots \dots \dots$$

$$\frac{\partial u}{\partial y_m} = \frac{\partial z}{\partial x_m} \frac{\partial x_m}{\partial y_m}.$$

*) Az x_1^0, \dots, x_m^0 e képletekben szabadon választható számértékek, melyet úgy lehet értelmezni, hogy az x_1, \dots, x_m változók amaz értékcsoporthat képviselik, melyre nézve a keresett függvény kezdőértékét még tetszőlegesen lehet megállapítani.

Ha helyettesítjük a $\frac{\partial z}{\partial x_i}$ értékeit és a $\frac{\partial x_i}{\partial x_1}, \frac{\partial x_i}{\partial y_i}$ értékeit az

átalakítási képletekből vesszük, végre az u -k számára a következő differenciálegyenletrendszert nyerjük, hol természetesen az F -ekbe is bevezettük az új változókat.

$$\frac{\partial u}{\partial x_1} = F_1 + y_2 F_2 + y_3 F_3 + \dots + y_m F_m,$$

$$\frac{\partial u}{\partial y_2} = (x_1 - x_1^0) F_2,$$

$$\frac{\partial u}{\partial y_3} = (x_1 - x_1^0) F_3,$$

$$\frac{\partial u}{\partial y_m} = (x_1 - x_1^0) F_m,$$

oly rendszer, mely valóban az előbb tárgyalt speciális alakot mutatja. Ha tehát az u -nak az első egyenletből a Jacobi-Hamilton-féle módszer segítségével nyerhető teljes integrálját veszem, az egész rendszer megoldását nyerem, és természetesen, ha az $x_2 \dots x_m$ -et ismét bevezetjük az $y_2 \dots y_m$ helyébe, u megint átmegy z -be és ez az eredetileg adott rendszer megoldása.

A nyert megoldás ismét a rendszer teljes integrálja, a melyből minden más, a kezdőérték által jellemzett integrál közvetlenül végezhető operációk által levezethető.

4. — A Jacobi-féle rendszerek elmélete nemcsak mint önálló probléma kifejtése fontos; nagy értéket ad neki továbbá az a körülmény, hogy az eddig *egy* parciális differenciálegyenlet integrációjára adott módszerek a föladatot ily rendszer tárgyalására vezetik vissza. Az e dolgozatban kifejtett elvek adják ugyanis az első módszert, melynél, miután a parciális differenciálegyenletnek megfelelő Hamilton-féle rendszert képeztünk, a parciális differenciálegyenlet integrációja a Hamilton-féle rendszer teljes megoldása által történik, és minden lehetséges egyszerűsítést e rendszer integrációjánál eszközölünk. Ezzel ellentétben az összes eddigi módszerek Jacobi nyomán a Hamilton-féle rendszernek csak egy első integrálját keresik és azután elhagyva ennek integrációját, mely végül

megfordítva a parciális differenciálegyenletnek következménye lesz, visszatérnek a parciális differenciálegyenlethez, keresve az egyszerűsítést, melyet amaz első integrál ismerete ennek integrációján eszközöl. Az egyszerűsítést a következő Jacobi-féle tétel adja:

Ha a

$$p_1 + H(x_1, x_2, \dots, x_n, p_2, \dots, p_n) = 0$$

elsőrendű parciális differenciálegyenletnek megfelelő Hamilton-féle rendszer egy első integrálja:

$$\Phi(x_1, x_2, \dots, x_n, p_2, \dots, p_n) - a = 0$$

akkor ez utóbbi egyenlet, ha a p-ket mint differenciálhányadosokat értelmezzük, az eredeti differenciálegyenlettel együtt Jacobi-féle rendszert képez.

A tétel bebizonyítása igen egyszerű. Ha t. i. $\Phi - a = 0$ a Hamilton-féle rendszernek első integrálja, akkor (l. a 25. lapot) fennáll a következő ideutitás:

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x_1} + \sum_{i=2}^{i=n} \left(\frac{\partial \Phi}{\partial x_i} \frac{\partial H}{\partial p_i} - \frac{\partial \Phi}{\partial p_i} \frac{\partial H}{\partial x_i} \right) = 0$$

Más oldalról, hogy a két egyenlet Jacobi-féle rendszert adjon, kell, hogy legyen:

$$(\Phi - a, p_1 + H) = 0$$

de ha a 61. lapon adott értelmezés szerint e kifejezést részletesen kiírjuk, pontosan az előbb fölirt alakot nyerjük, a két föltétel tehát ugyanazt mondja.

Ez által tehát az eredetileg adott parciális differenciálegyenlethez egy másodikat csatoltunk, melynek vele közös megoldása van.

A Lie-féle módszernél most egyenesen fölcseréljük az adott problémát a Jacobi-féle rendszer integrációjával. De ez az előbbi fejtegetések szerint ismét visszavezethető egy egyetlen parciális differenciálegyenlet tárgyalására, mely már csak $n-1$ független változót tartalmaz. (A megoldásban szereplő tetszőleges elem korlátozva látszik a változók számának fogyásával, de ezt kárpótolja ama körülmény, hogy a $\Phi = a$ alakból az a tetszőleges állandó a differenciálegyenletbe jut. Ha most ezen az új differenciálegyenleten a tárgyalást újból kezd-

jük, egy $n-2$ független változót tartalmazó differenciálegyenletre jutunk és úgy tovább. Látni, hogy a szükséges alapoperációk itt is, épen úgy, mint a mi módszerünknel a Hamilton-féle rendszerek teljes integrációjára egy-egy

$$2(n-1), 2(n-2), \dots, 4, 2$$

egyenletből álló Hamilton-féle rendszer *egy* első integráljának meghatározását követelik. Sőt szorosabb vizsgálatnál láthatni, hogy ha a parciális differenciálegyenlet és a Hamilton-féle rendszer egymásnak megfelel, a föllépő rendszerek sorozata is ugyanaz.

A többi módszereknél, miután a két egyenletből álló Jacobi-féle rendszert nyertük, ehhez még egy harmadik egyenletet keresünk, úgy hogy mind a három egyenlet megint ily rendszert alkosson; a háromhoz megint egy negyediket s u. t., mig végre n egyenletünk van. Akkor már a problémát quadratura által végkép megoldjuk; mert az összes p -k szerint megoldva a differenciálegyenletet, ezeket mint az x függvényeit nyerjük és egyszerű integráció megadja a keresett függvényt. Ezen új egyenletek hozzátoldása ismét Jacobi-féle rendszerek megoldását kívánja, de a melyekben a föllépő differenciálegyenletek lineárisak. A probléma ezen átalakítása még Jacobitól való. A Jacobi, Weiler és Mayer-féle módszerek csak a simultán rendszerek megoldásában különböznek. A Mayer-féle ezek közt a legtovább menő egyszerűsítést adja, mely ismét teljesen egyértékű avval, melyet az előbb összehasonlított két eljárás eszközöl.

TARTALOM.

	<i>Lap.</i>
I. Tiszta quadraturák	6
II. Föltétlenül integrálható differenciálegyenlet-rendszerek . .	15
III. A Hamilton-féle rendszerek integrációja	24
IV. Az elsőrendű parciális differenciálegyenletek és a Hamilton- féle rendszerek kapcsolata	40
V. Simultán parciális differenciálegyenlet-rendszerek integrációja	59

Eddig külön megjelent

É R T E K E Z É S E K

a matematikai tudományok köréből.

E l s ő k ö t e t .

- I. Szily Kálmán. A mechanikai hő-elmélet egyenleteinek általános alakjáról. Székfoglaló. 10 kr.
- II. Hunyady Jenő. A pólus és a polárok. A viszonyos polárok elve 20 kr.
- III. Vész János A. Biztosítási kölcsön (új életbiztosítási nem) 20 kr.
- IV. Kruspér István. A Schwerdt-féle Comparator módosított alkalmazása 10 kr.
- V. Vész János A. Legrövidebb távolok a körkúpon. Székfoglaló. 10 kr.
- VI. Tóth Ágoston. Az európai nemzetközi fokmérés és a körébe tartozó goedaetai munkálatok 20 kr.
- VII. Kruspér István. A párisi meter-prototyp 10 kr.
- VIII. König Gyula. Az elliptikai függvények alkalmazásáról a magasabb fokú egyenletek elméletére 20 kr.
- IX. Murmann Ágost. Európa bolygó elemei, annak tíz első észlelt szembenállása szerint 20 kr.
- X. Szily Kálmán. A Hamilton-féle elv és a mechanikai hő-elmélet második fő tétele 10 kr.
- XI. Tóth Ágoston. A földképkészítés jelen állása, a mint az képviselve volt az antwerpeni kiállításon. Két táblával 20 kr.

M á s o d i k k ö t e t .

- I. Murmann Ágost. Freia bolygó feletti értekezés 30 kr.
- II. Kruspér István. A comparatorokról 10 kr.
- III. Kruspér István. A vonásos hosszértékek összehasonlítása folyadékban 10 kr.
- IV. Feszt V. A közlekedési művek és vonalak 20 kr.
- V. Murman A. Az 1861. nagy üstökös pályájának meghatározása 20 kr.
- VI. Kruspér J. A párisi levéltári méter-rúd 10 kr.

H a r m a d i k k ö t e t .

- I. Vész János Ármin. Adalék a visszafutó sorok elméletéhez. 10 kr.
- II. Konkoly Miklós. Az ó-gyallai csillagda leírása s abban történt napfoltok észlelése néhány spectroscopicus észlelés töredékeivel. 1872. és 1873. Három táblával. 40 kr.
- III. Kondor Gusztáv. Emlékbeszéd Herschel János k. tag fölött 10 kr.
- IV. B. Eötvös Loránd. A rezgések intenzitása, tekintettel a rezgés forrásnak és az észlelőnek mozgására 10 kr.
- V. Réthy Mór. A Diffraction elméletéhez 12 kr.
- VI. Martin Lajos. Az erőműtani csavarfelületek. — A vízszintes szélkerék elmélete. Két értekezés 1 frt
- VII. Réthy Mór. A kerületre redukálható felület-egészletek elméletéhez 15 kr.
- VIII. Galgóczy Károly. Emlékbeszéd Vállas Antal k. tag felett. 10 kr.

N e g y e d i k k ö t e t .

- I. Schulhof Lipót. Az 1870. IV. sz. Üstökös definitív pályaszámítása 10 kr.
- II. Schulhof Lipót. Az 1871. II. sz. Üstökös definitív pályaszámítása. 10 kr.
- III. Szily Kálmán. A hő elmélet második főtétele, levezetve az elsőből 10 kr.
- IV. Konkoly Miklós. Csillagászati megfigyeléseim 1874 és 1875-ben. 50 kr.

V. Konkoly Miklós. Napfoltok megfigyelése az ó-gyallai csillagdában	40 kr.
VI. Hunyadi Jenő. A kúpszeleten fekvő hat pont feltételi egyenletének különböző alakjairól	20 kr.
VII. Réthy Mór. A három méretű homogén tér (u. n. nem euklidikus) síktan. trigonometriája.	20 kr.
VIII. Réthy Mór. A propeller és peripeller felületek elméletéhez.	30 kr.
IX. Fest Vilmos. Temesi Reitter Ferencz emléke	10 kr.

Ötödik kötet.

I. Kondor Gusztáv. Emlékbeszéd Nagy Károly r. tag felett	10 kr.
II. Kenessey Albert. Adatok folyóink vízrajzi ismeretéhez	20 kr.
III. Dr. Hoitsy Pál. Csillag-észlelés a kelet-nyugot vonalban (egy szám-táblával)	30 kr.
IV. Hunyadi Jenő. A kúpszeleten fekvő hat pont feltételi egyenletének különböző alakjairól. (Folytatás a IV. kötetben ugyane czim alatt meg-jelent értekezésnek.)	10 kr.
V. Hunyadi Jenő. Apollonius feladata a gömbfelületen	10 kr.
VI. Dr. Gruber Lajos. 24 η Cassiopeiae kettős csillag mozgásáról	10 kr.
VII. Martin Lajos. A változtatási hánylat alkalmazása a propeller-fölület egyenletének lefejtésére.	20 kr.
VIII. Konkoly Miklós. A teljes holdfogyatkozás 1877. február 27-én és az 1877. (Borelli) I. számú üstökös szinképének megfigyelése az ó-gyallai csillagdán.	10 kr.
IX. Konkoly Miklós. A napfoltok s a nap felületének kinézése 1876-ban (három képtáblával)	40 kr.
X. Konkoly Miklós. 160 álló csillag szinképe. Megfigyeltetett az ó-gyallai csillagdán 1876-ban	20 kr.

Hatodik kötet.

I. Konkoly Miklós. Hulló csillagok megfigyelése a magyar korona területén. I. rész. 1871—1873. Ára	20 kr.
II. Konkoly Miklós. Hulló csillagok megfigyelése a magyar korona területén. II. rész. 1874—1876. Ára	20 kr.
III. Az 1874. V. (Borelly-féle) Üstökös definitív pályaszámítása. Közlik dr. Gruber Lajos és Kurländer Ignác kir. observatorok.	10 kr.
IV. Schenzl Guido. Lehajlás meghatározások Budapesten és Magyar-ország délkeleti részében.	20 kr.
V. Gruber Lajos. A november-havi hullócsillagokról	20 kr.
VI. Konkoly Miklós. Hulló csillagok megfigyelése a magyar korona terü-letén 1877-ik évben. III. Rész. Ára	20 kr.
VII. Konkoly Miklós. A napfoltok és a napfelületének kinézése 1877-ben. Ára	20 kr.
VIII. Konkoly Miklós. Mercur átvonulása a nap előtt. Megfigyeltetett az ó-gyallai csillagdán 1878. május 6-án	10 kr.

Hetedik kötet.

I. Konkoly Miklós. Mars felületének megfigyelése az ó-gyallai csillag-dán az 1877-iki oppositio után. Egy táblával.	10 kr.
II. Konkoly Miklós. Alló csillagok szinképének mappirozása.	10 kr.
III. Konkoly Miklós. Hullócsillagok megfigyelése a magyar korona területén 1878-ban. IV. rész. Ára	10 kr.
IV. Konkoly Miklós. A nap felületének megfigyelése 1878-ban az ó-gyallai csillagdán.	10 kr.
VI. Hunyadi Jenő. A Möbius-féle kritériumokról a kúpszeletek elmé-letében	10 kr.
VII. Konkoly Miklós. Spectroscopicus megfigyelések az ó-gyallai csil-lagvizsgálón	10 kr.
VIII. Dr. Weinek László. Az instrumentális fényhajlás szerepe egy Vénus-átvonulás photographiai felvételénél	20 kr.